



This is a digital copy of a book that was preserved for generations on library shelves before it was carefully scanned by Google as part of a project to make the world's books discoverable online.

It has survived long enough for the copyright to expire and the book to enter the public domain. A public domain book is one that was never subject to copyright or whose legal copyright term has expired. Whether a book is in the public domain may vary country to country. Public domain books are our gateways to the past, representing a wealth of history, culture and knowledge that's often difficult to discover.

Marks, notations and other marginalia present in the original volume will appear in this file - a reminder of this book's long journey from the publisher to a library and finally to you.

### Usage guidelines

Google is proud to partner with libraries to digitize public domain materials and make them widely accessible. Public domain books belong to the public and we are merely their custodians. Nevertheless, this work is expensive, so in order to keep providing this resource, we have taken steps to prevent abuse by commercial parties, including placing technical restrictions on automated querying.

We also ask that you:

- + *Make non-commercial use of the files* We designed Google Book Search for use by individuals, and we request that you use these files for personal, non-commercial purposes.
- + *Refrain from automated querying* Do not send automated queries of any sort to Google's system: If you are conducting research on machine translation, optical character recognition or other areas where access to a large amount of text is helpful, please contact us. We encourage the use of public domain materials for these purposes and may be able to help.
- + *Maintain attribution* The Google "watermark" you see on each file is essential for informing people about this project and helping them find additional materials through Google Book Search. Please do not remove it.
- + *Keep it legal* Whatever your use, remember that you are responsible for ensuring that what you are doing is legal. Do not assume that just because we believe a book is in the public domain for users in the United States, that the work is also in the public domain for users in other countries. Whether a book is still in copyright varies from country to country, and we can't offer guidance on whether any specific use of any specific book is allowed. Please do not assume that a book's appearance in Google Book Search means it can be used in any manner anywhere in the world. Copyright infringement liability can be quite severe.

### About Google Book Search

Google's mission is to organize the world's information and to make it universally accessible and useful. Google Book Search helps readers discover the world's books while helping authors and publishers reach new audiences. You can search through the full text of this book on the web at <http://books.google.com/>



## Über dieses Buch

Dies ist ein digitales Exemplar eines Buches, das seit Generationen in den Regalen der Bibliotheken aufbewahrt wurde, bevor es von Google im Rahmen eines Projekts, mit dem die Bücher dieser Welt online verfügbar gemacht werden sollen, sorgfältig gescannt wurde.

Das Buch hat das Urheberrecht überdauert und kann nun öffentlich zugänglich gemacht werden. Ein öffentlich zugängliches Buch ist ein Buch, das niemals Urheberrechten unterlag oder bei dem die Schutzfrist des Urheberrechts abgelaufen ist. Ob ein Buch öffentlich zugänglich ist, kann von Land zu Land unterschiedlich sein. Öffentlich zugängliche Bücher sind unser Tor zur Vergangenheit und stellen ein geschichtliches, kulturelles und wissenschaftliches Vermögen dar, das häufig nur schwierig zu entdecken ist.

Gebrauchsspuren, Anmerkungen und andere Randbemerkungen, die im Originalband enthalten sind, finden sich auch in dieser Datei – eine Erinnerung an die lange Reise, die das Buch vom Verleger zu einer Bibliothek und weiter zu Ihnen hinter sich gebracht hat.

## Nutzungsrichtlinien

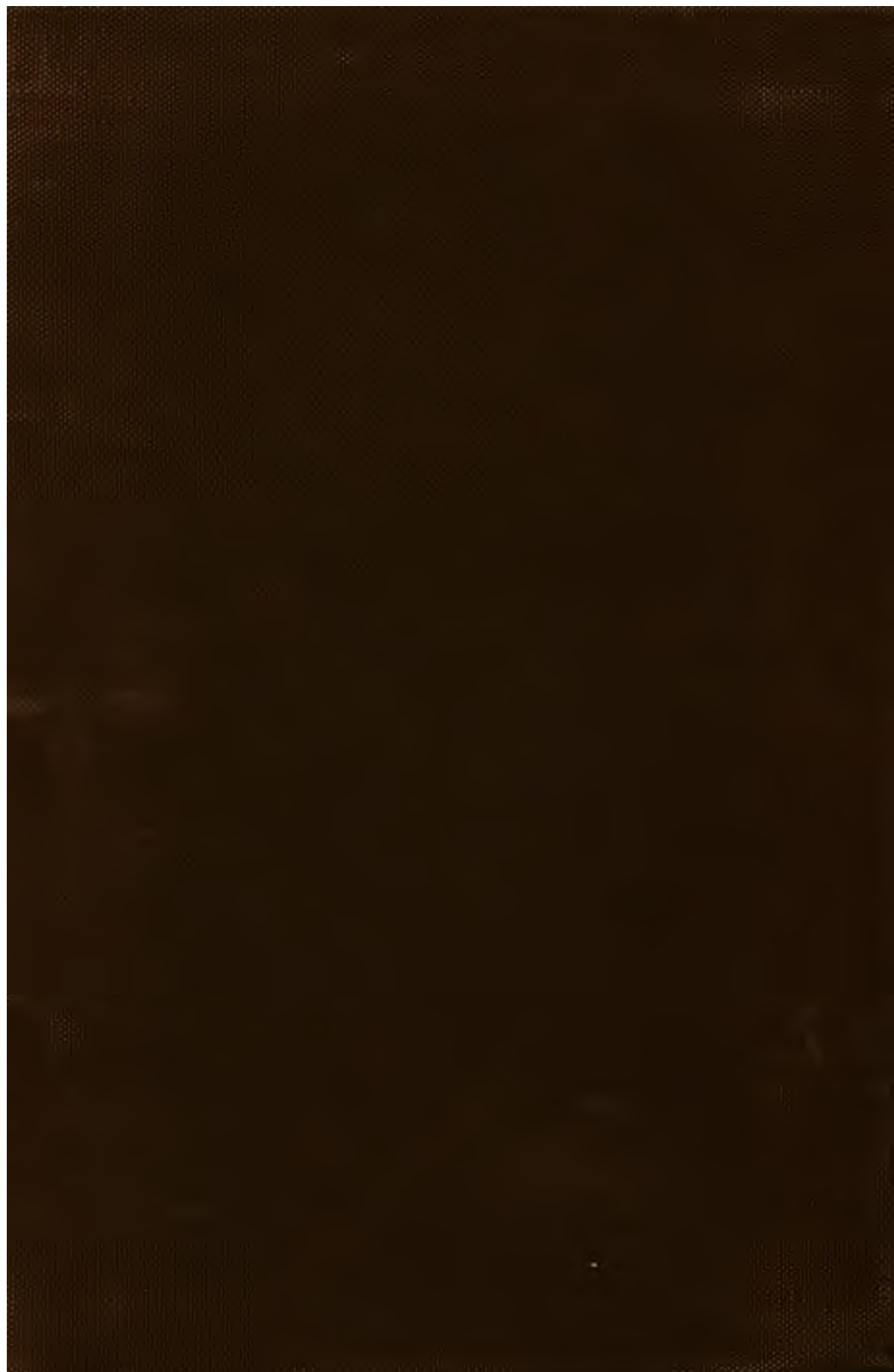
Google ist stolz, mit Bibliotheken in partnerschaftlicher Zusammenarbeit öffentlich zugängliches Material zu digitalisieren und einer breiten Masse zugänglich zu machen. Öffentlich zugängliche Bücher gehören der Öffentlichkeit, und wir sind nur ihre Hüter. Nichtsdestotrotz ist diese Arbeit kostspielig. Um diese Ressource weiterhin zur Verfügung stellen zu können, haben wir Schritte unternommen, um den Missbrauch durch kommerzielle Parteien zu verhindern. Dazu gehören technische Einschränkungen für automatisierte Abfragen.

Wir bitten Sie um Einhaltung folgender Richtlinien:

- + *Nutzung der Dateien zu nichtkommerziellen Zwecken* Wir haben Google Buchsuche für Endanwender konzipiert und möchten, dass Sie diese Dateien nur für persönliche, nichtkommerzielle Zwecke verwenden.
- + *Keine automatisierten Abfragen* Senden Sie keine automatisierten Abfragen irgendwelcher Art an das Google-System. Wenn Sie Recherchen über maschinelle Übersetzung, optische Zeichenerkennung oder andere Bereiche durchführen, in denen der Zugang zu Text in großen Mengen nützlich ist, wenden Sie sich bitte an uns. Wir fördern die Nutzung des öffentlich zugänglichen Materials für diese Zwecke und können Ihnen unter Umständen helfen.
- + *Beibehaltung von Google-Markenelementen* Das "Wasserzeichen" von Google, das Sie in jeder Datei finden, ist wichtig zur Information über dieses Projekt und hilft den Anwendern weiteres Material über Google Buchsuche zu finden. Bitte entfernen Sie das Wasserzeichen nicht.
- + *Bewegen Sie sich innerhalb der Legalität* Unabhängig von Ihrem Verwendungszweck müssen Sie sich Ihrer Verantwortung bewusst sein, sicherzustellen, dass Ihre Nutzung legal ist. Gehen Sie nicht davon aus, dass ein Buch, das nach unserem Dafürhalten für Nutzer in den USA öffentlich zugänglich ist, auch für Nutzer in anderen Ländern öffentlich zugänglich ist. Ob ein Buch noch dem Urheberrecht unterliegt, ist von Land zu Land verschieden. Wir können keine Beratung leisten, ob eine bestimmte Nutzung eines bestimmten Buches gesetzlich zulässig ist. Gehen Sie nicht davon aus, dass das Erscheinen eines Buchs in Google Buchsuche bedeutet, dass es in jeder Form und überall auf der Welt verwendet werden kann. Eine Urheberrechtsverletzung kann schwerwiegende Folgen haben.

## Über Google Buchsuche

Das Ziel von Google besteht darin, die weltweiten Informationen zu organisieren und allgemein nutzbar und zugänglich zu machen. Google Buchsuche hilft Lesern dabei, die Bücher dieser Welt zu entdecken, und unterstützt Autoren und Verleger dabei, neue Zielgruppen zu erreichen. Den gesamten Buchtext können Sie im Internet unter <http://books.google.com> durchsuchen.



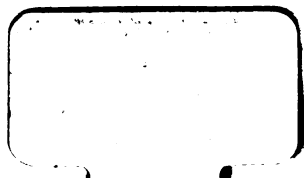
Math 9008.90



SCIENCE CENTER LIBRARY

FROM

The estate of  
Gustavus Hay













ind

Math 9008.90

G. Hay.

1894



## Verlag von B. G. Teubner in Leipzig.

**Harnack, Dr. Axel**, o. Professor der Mathematik an dem Polytechnikum zu Dresden, die Elemente der Differential- und Integralrechnung. Zur Einführung in das Studium dargestellt. Mit Figuren im Text. [VIII u. 409 S.] gr. 8. 1881. geh. n. *M* 7.60.

Der Verfasser hat sich zur Herausgabe dieser Darstellung entschlossen, welche das System der Differential- und Integralrechnung in seinen Grundsätzen enthalten und in einer Weise erörtern soll, welche dem Anfänger das Verständnis erleichtert. Die Anwendungen auf Probleme der Geometrie, auf die Bestimmung der Maxima und Minima etc. sind fortgelassen; dagegen ist eine gewisse Vollständigkeit in allen Rechnungen, besonders bei der Ermittlung von Integralen erstrebt worden. Das Buch wünscht eine Ergänzung der vorhandenen Lehrbücher zu sein, indem es sich bemüht, die den Rechnungen zu Grunde liegenden Begriffe zu erklären und die bei den Lehrsätzen notwendigen Voraussetzungen hervorzuheben. Die Umgrenzung des Inhaltes ist durch die algebraischen Funktionen und die elementaren Transcendenten gegeben; die Untersuchung führt bis zu den neuen Funktionen, welche aus der Integralrechnung entstehen. Die Arbeit ist in 4 Bücher geteilt, von denen die ersten beiden die reellen und komplexen Funktionen nebst ihren Differentialquotienten, die beiden anderen das reelle und das komplexe Integral behandeln.

**Koenigsberger, Dr. Leo**, ord. Prof. an der Universität zu Heidelberg, allgemeine Untersuchungen aus der Theorie der Differentialgleichungen. [XII u. 246 S.] gr. 8. 1882. geh. n. *M* 8.—

Nachdem der Verfasser in der letzten Zeit einige allgemeine Sätze, welche der Theorie der Differentialgleichungen und der Integrale algebraischer Funktionen angehören, in den Journalen von Crelle und Clebsch veröffentlicht hat, hielt es derselbe für zweckmäßig, nach gehöriger Vereinfachung eine zusammenhängende Darstellung derselben und eine ausführliche Besprechung der zu Grunde liegenden Prinzipien zu geben, sowie eine größere Reihe neuer Anwendungen auszuführen, welche die Irreduktibilitätskriterien der Differentialgleichungen, die Beziehung der Transcendenten zu den Integralen derselben, die Erweiterung des Abelschen Theorems auf Differentialgleichungen und Sätze über den Zusammenhang des allgemeinen Integrales von Differentialgleichungen mit den partikulären derselben zum Gegenstande haben; endlich werden ausführlichere Untersuchungen über die Integrale nicht homogener linearer Differentialgleichungen angestellt, insofern diese sich durch Verbindungen algebraisch-logarithmischer Funktionen und Abelscher Integrale darstellen lassen, die Anwendungen auf die Reduktionsfrage hyperelliptischer und Abelscher Integrale besprochen und allgemeine Prinzipien und Methoden für die Behandlung derselben aufgestellt.

— **Lehrbuch der Theorie der Differentialgleichungen mit einer unabhängigen Variablen.** [XVI u. 486 S.] gr. 8. 1889. geh. n. *M* 8.—

Im Hinblick auf die Lösung des wesentlichsten Problems der Algebra, nämlich die Ermittlung von  $n$  Größen aus  $n$  algebraischen Gleichungen, werden in methodisch durchgearbeiteten Darstellungen der höheren Algebra zunächst die allgemeinen Eigenschaften der algebraischen Gleichungen, sodann diejenigen größerer spezieller Klassen derselben, wie der binomischen Gleichungen u. a. entwickelt, weiter die Gleichungen behandelt, deren Lösungen sich als algebraische Irrationalitäten oder bestimmte transcendente Funktionen der Koeffizienten darstellen lassen, und endlich die verschiedenen Untersuchungsmethoden dargelegt, um die Lösungen algebraischer Gleichungen annähernd zu berechnen, oder wenn diese eine algebraische Funktionalbeziehung definieren, die Natur derselben in der Umgebung der einzelnen Punkte festzustellen.

Faßt man nun eine der wesentlichsten Aufgaben der Analysis ins Auge, nämlich aus  $n$  gewöhnlichen oder partiellen algebraischen Differentialgleichungen die durch dieselben charakterisierten Funktionen zu bestimmen, so wird, wenn wir zunächst nur Systeme gewöhnlicher algebraischer Differentialgleichungen untersuchen, eine systematische Behandlung der Integralrechnung nichts anders als eine umfassende Theorie der Differentialgleichungen bilden und sich der Darstellung der Algebra analog, zunächst mit der Entwicklung der allgemeinen Eigenschaften der algebraischen Differentialgleichungen, sodann mit der Herleitung der Eigenschaften spezieller, aber große Klassen von Differentialgleichungen umfassender Systeme zu beschäftigen haben, weiter die Systeme von Differentialgleichungen kennzeichnen, deren Integrale man in bestimmten Formen aufstellen und in ihren charakteristischen Eigenschaften erforschen kann, und endlich zu den Untersuchungsmethoden hinüberleiten, welche uns gestatten in jedem Falle die Eigenschaften der Integrale in der Umgebung eines jeden Punktes zu ermitteln und diese selbst durch gewisse analytische Formen in bestimmten Bereichen darzustellen.

Der bisher meist befolgte Gang für die Darstellung der Integralrechnung, nach welchem die Theorie der unbestimmten, dann der bestimmten Integrale, und endlich die der Differentialgleichungen sich aneinander reihen, ist selbstverständlich für den Anfänger zum Zwecke der

Erlernung der Elemente der Integralrechnung gewiss vorzuziehen, eine systematische Darstellung der Integralrechnung wird aber das unbestimmte und bestimmte Integral oder die Quadraten erst später als Integral der einfachsten Klasse von Differentialgleichungen behandeln, und man wird dadurch in der Lage sein, gleich von vornherein für beliebige Systeme algebraischer Differentialgleichungen umfassende und allgemein gültige Sätze heranzuleiten, die in ihrer einfachsten Spezialisierung die für die Theorie der Quadraturen gültigen Fundamentalsätze der Integralrechnung liefern.

Bei der vorliegenden Bearbeitung der Theorie der algebraischen Differentialgleichungssysteme sind nur die Elemente der Differentialrechnung und Algebra vorausgesetzt worden, aber es konnte in keiner Weise darauf Bedacht genommen werden, etwa all die Einzelheiten, welche besonders die früheren Methoden der Integration für die Herstellung von Integralen ganz spezieller Differentialgleichungen durch die verschiedensten analytischen Kunstgriffe an Resultaten geliefert haben, in das Lehrbuch aufzunehmen, und es war dies um so weniger nötig, als gerade in neuerer Zeit gute und umfassende Beispielsammlungen integrierbarer Differentialgleichungen erschienen sind.

**Pasch, Dr. Moritz, Professor an der Universität zu Gießen,**  
**Einleitung in die Differential- und Integral-Rechnung.**  
 [VIII u. 188 S.] Mit Figuren im Text. gr. 8. 1882. geh.  
 n. *M.* 3.20.

Vielleicht wird für manche Zwecke eine Darstellung brauchbar sein, welche, wie die vorliegende, über die einleitenden Teile der Differential- und Integralrechnung nicht hinausgeht, ihren Gegenstand jedoch möglichst genau und ausführlich zu behandeln sucht. Die Schrift ist im Anschluß an Vorlesungen über Infinitesimalrechnung und Funktionentheorie (hauptsächlich im Wintersemester 1878/79) ausgearbeitet worden. Da sie nur als Ergänzung zu Vorlesungen oder Lehrbüchern dienen soll, wurde der Stoff entsprechend begrenzt; so blieben z. B. die Differentialquotienten höherer Ordnung außer Betracht, ebenso die Anwendungen der Theorie; die Tangenten der ebenen Kurven, sowie Quadratur und Rektifikation sind nur herangezogen, um die Begriffsbildung zu erläutern. Für die trigonometrischen Funktionen kann die elementargeometrische Definition bei der analytischen Untersuchung nicht den Ausgangspunkt bilden; indem jene Funktionen aus dem Kreisbogenintegral erzeugt wurden, bot sich zugleich Gelegenheit, den Begriff des Integrationsweges zu erweitern und die Periodizität ohne Zuziehung von komplexen Variablen zu erklären. Zum Schluß werden die unendlichen Reihen, insbesondere die Potenzreihen besprochen und die Reihenentwicklungen der elementaren Funktionen gegeben.

**Schlömilch, Dr. Oscar, Kgl. Sächs. Geh. Schulrath (vorher Professor**  
**an der polytechnischen Schule zu Dresden), Übungsbuch zum**  
**Studium der höheren Analysis. Mit Holzschnitten im Text.**  
 Zwei Theile. gr. 8. geh.  
 n. *M.* 13.60.

Einzel:

I. Theil. Aufgaben aus der Differentialrechnung. 4. Aufl.  
 [VII u. 336 S.] 1887. n. *M.* 6.—

II. — Aufgaben aus der Integralrechnung. 3. Aufl. [VIII u.  
 384 S.] 1882. n. *M.* 7.60.

Während einer zwanzigjährigen Lehrthätigkeit hat der Verf. eine reiche Sammlung von neuen Aufgaben und Beispielen aus der höheren Analysis und deren Anwendungen auf die Geometrie zusammengebracht, deren Veröffentlichung er aus zwei Gründen unternommen hat, einerseits weil eine möglichst große Auswahl von derartigen Übungen immer wünschenswert ist, hauptsächlich aber weil selbst die wenigen guten Bücher dieser Richtung sehr empfindliche Lücken zeigen. Das bekannte Werk von Sohncke z. B. enthält über unendliche Reihen weniger, als in jedem Lehrbuche zu finden ist, über Doppelintegrale ein einziges Beispiel, über dreifache Integrale sowie über die Integration der Differentialgleichungen gar nichts — d. h. es fehlen gerade diejenigen überaus wichtigen Partien, ohne welche man in der Mechanik, mathematischen Physik, physischen Astronomie etc. auch nicht einen Schritt thun kann. Ohne die elementaren Teile der höheren Analysis irgendwie zu vernachlässigen, hat das Werk den genannten schwierigen Partien besondere Aufmerksamkeit gewidmet und durch zahlreiche mit den nötigen Erläuterungen versehene Beispiele das Studium derselben zu erleichtern versucht. Die dritte Auflage wurde durch eine Reihe neuer Aufgaben vermehrt.

**Serret, J.-A., Lehrbuch der Differential- und Integralrechnung.**  
 Mit Genehmigung des Verfassers deutsch bearbeitet von Axel Harnack,  
 Dr. und Professor am Polytechnikum zu Dresden. Zwei Bände.  
 Mit in den Text gedruckten Figuren. gr. 8. geh. n. *M.* 24.40.

Einzel:

I. Band. Differentialrechnung. [X u. 567 S.] 1884. n. *M.* 10.—

II. — 1. Hälfte: Integralrechnung. [VIII u. 380 S.] 1885. n. *M.* 7.20.

II. — 2. — Differentialgleichungen. [VI u. 388 S.] 1885. n. *M.* 7.20.



ANWENDUNG  
DER  
DIFFERENTIAL- UND INTEGRALRECHNUNG  
AUF  
DIE ALLGEMEINE THEORIE  
DER  
FLÄCHEN UND DER LINIEN DOPPELTER KRÜMMUNG.  
VON  
**F. JOACHIMSTHAL.**

Dritte vermehrte Auflage,

Bearbeitet von L. NATANI.

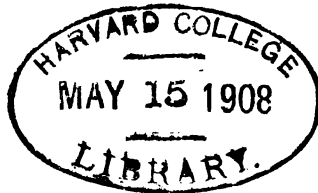


Mit zahlreichen Figuren im Text.

LEIPZIG,  
Druck und Verlag von B. G. Teubner.  
1890.

Math 9008.90

14 27  
- 43



From the estate  
of Dr. Gustavus Hay

BOUND JAN 10 1910

## Vorrede zur ersten Auflage.

---

Die in vorliegendem Werke der Oeffentlichkeit übergebenen Vorlesungen hat der der Wissenschaft und den Hörern viel zu früh entrissene Professor Ferdinand Joachimsthal an der Universität zu Breslau im Wintersemester 1856/57 gehalten, und den Herausgeber, der damals zu seinen Füßen sass, beauftragt, sie wortgetreu nachzuschreiben und für die Herausgabe druckfertig abzufassen. Nach Schluss der Vorlesungen empfing Herr Professor Joachimsthal das Manuscript und hatte nach eingehender Prüfung nichts Wesentliches daran auszusetzen; doch unterblieb die Herausgabe, wohl weil andere Gebiete der Mathematik, namentlich die Elemente der analytischen Geometrie, den hochverehrten Herrn beschäftigten. Wenn der Unterzeichnete erst jetzt, nachdem so viele Jahre verflossen sind, sich entschlossen hat, die Vorträge heranzugeben, so liegt der Grund hauptsächlich darin, dass er lange Anstand genommen hat, selber die letzte Hand an die Druckfertigung zu legen. Als er aber einmal daran gegangen war, gaben ihm die hohen Vorzüge des Werkes den Muth, diese Arbeit zu Ende zu bringen, indem er hoffte, dass, was etwa an der Art der Abfassung den Beifall der Kenner nicht haben sollte, über den inneren Vorzügen der Vorlesungen verziehen werden würde. Als solche Vorzüge sei es gestattet, hier — und zwar nicht bloss nach der Meinung des Herausgebers, sondern auch nach dem Urtheile von namhaften Gelehrten, denen das Werk jetzt zur Prüfung vorgelegen hat — nur hervorzuheben, dass die Vorlesungen ein bestimmtes scharf abgegrenztes Gebiet in fasslicher und eleganter Darstellung behandeln, namentlich auch in ihnen die verschiedenen Disciplinen der Mathematik in geistreicher Weise zur Lösung der Probleme herangezogen sind, wie besonders die Geometrie an vielen Stellen die rechnende Lösung vorbereitet, oder ihr nachfolgend die gefundenen Resultate deutet.

Somit wird das Werk für Lernende eine nicht unwillkommene Gabe sein und Studirende der Mathematik an Universitäten und polytechnischen Schulen interessieren.

Reichenbach i. Schl.

Dr. Liersemann.

## Vorrede zur dritten Auflage.

---

Bei der Bearbeitung der zweiten Auflage dieses Buches hatte ich das Bestreben, die von mir hinzugefügten Entwicklungen von dem von Joachimsthal herrührenden Theile getrennt zu halten. Da diese Zusätze aber in dieser dritten Auflage sehr bedeutend vermehrt wurden, war dies undurchführbar, und sind dieselben daher nur im Inhaltverzeichnisse durch das Zeichen \* bezeichnet. Das von Joachimsthal Herrührende ist der Sache nach vollständig beibehalten, und nur an einigen Stellen in der Anordnung geändert, ausserdem ist z. B. bei der Theorie der doppelten Krümmung und der geodätischen Linien die Entwicklung umgewandelt oder vereinfacht. Entwicklungen, die den Abhandlungen von Gauss, Jacobi und La Grange entnommen sind, blieben natürlich ungeändert. Der Anhang, den ich der zweiten Auflage hinzugefügt, hat ebenfalls eine Vermehrung erhalten.

Berlin, Juni 1890.

**L. Natani.**

# Inhalt.

	§	Seite
Einleitung.		
Definition der Curven doppelter Krümmung und der Curven im Raume	1.	1
Gleichungen derselben. Deren Bedeutung . . . . .	2.	2
Anderer Ausdruck derselben. . . . .	3.	2
Die gerade Linie . . . . .	3.	3
Die Schraubenlinie . . . . .	3.	4
Gleichung der Flächen . . . . .	4.	5
Die Ebene. . . . .	4.	6
Verwandlung der Coordinaten . . . . .	5.	7
Gleichstimmige und ungleichstimmige Coordinatensysteme . . .	6.	9
Euler'sche Methode für die Verwandlung der Coordinaten . . .	7.	11
Erster Abschnitt. Curven im Raume.		
Tangente und Normale.		
Gleichungen der Tangente und der Normale . . . . .	8.	13
Theorie der beiden Krümmungen.		
Verschiedene Definitionen. Contingenzwinkel, Krümmungskreis.		
Krümmungsebene . . . . .	9.	16
Berechnung der zur ersten Krümmung gehörigen Grössen . . .	10.	17
Fortsetzung . . . . .	11.	19
Verallgemeinerung einiger Formeln . . . . .	12.	20
Andere Entwicklung obiger Formeln. . . . .	13.	20
Fortsetzung . . . . .	14.	22
Digression auf die Centrifugalkraft. . . . .	15.	23
Osculation zwischen Curven und zwischen Curven und Flächen.	16.	24
Schmiegunskugel . . . . .	17.	26
Die zweite Krümmung . . . . .	18.	27
Besondere Fälle der Krümmungstheorie . . . . .	19.	28
Krümmungsaxe. . . . .	20.	29
Unterschied der Evolutentheorie ebener Curven von derjenigen		
doppelt gekrümmter Curven . . . . .	21.	30
Zweiter Abschnitt. Flächen und Curven auf den Flächen.		
Analytischer Ausdruck der Fläche.		
Verschiedene Formen der Flächengleichung. . . . .	22.	32
Geometrische Bedeutung der letzten Form . . . . .	23.	33
Anwendung auf die Ebene, Vergleichung der drei Formen der		
Gleichungen . . . . .	24.	35
Curven auf einer Fläche . . . . .	25.	35

	§	Seite
Die Gleichung der Fläche sei gegeben in der Form 2) oder 1) (§ 22)		
Untersuchung der Flächen mittelst schneidender Ebenen.		
Analytische Behandlung der Schnittebenen. Kreisschnitt der		
Flächen zweiten Grades . . . . .	26.	36
Ein Grenzfall dieser Aufgabe . . . . .	27.	40
*Dasselbe Problem mittelst der Euler'schen Formeln†) . . . .	28.	42
*Fälle, in welchen durch jeden Punkt sich zwei Gerade in die		
Fläche legen lassen . . . . .	29.	44
Berührung der Flächen.		
Die Tangentialebene . . . . .	30.	48
*Ausnahmefälle, Tangentenkegel, Fall, wo zu einem Punkte		
mehrere Tangentialebenen gehören . . . . .	31.	49
*Beispiele zu den Ausnahmefällen . . . . .	32.	51
Sätze über Tangentialebenen . . . . .	33.	53
Tangentialebenen der algebraischen Flächen . . . . .	34.	54
Fortsetzung . . . . .	35.	56
Fall, wo die Tangentialebene die Fläche schneidet, Sattelfläche	36.	57
*Fall, wo die Berührung in einer Linie erfolgt . . . . .	36.	57
*Digression auf die Theorie der Maxima und Minima bei einer und		
zwei Variablen (Grenzfälle).		
*Grenzfälle bei einer Variablen . . . . .	37.	58
*Grenzfälle bei zwei Variablen . . . . .	38.	59
Beispiele . . . . .	39.	64
Lösung der Frage, wann die Tangentialebene die Fläche schneidet.		
*Kriterien für sämtliche mögliche Fälle . . . . .	40.	65
Anwendung auf die Flächen zweiten Grades. *Unterschied der		
Fälle, wo ein Schneiden und ein Berühren längs einer Linie		
stattfindet . . . . .	41.	67
*Beispiele von Flächen höheren Grades . . . . .	42.	70
Umgestaltung der Formeln, wenn die Gleichung der Fläche in		
der Form $F(x, y, z) = 0$ gegeben ist . . . . .	43.	71
*Discussion einer Fläche.		
*Entwicklung der Eigenschaften einer Fläche vierten Grades		
(der Wellenfläche) aus ihrer Gleichung als Beispiel . . . . .	44.	73
Die Normalen der Fläche.		
Gleichung der Normale . . . . .	45.	81
*Bedingung, unter welcher eine Schaar von Geraden einer Fläche		
normal ist . . . . .	45.	81
*Digression auf ein optisches Problem.		
*Satz von Malus: „Eine Schaar von Lichtstrahlen, welche einer ge-		
gebenen Fläche normal ist, wird nach beliebig vielen Brechungen		
und Spiegelung immer einer zweiten Fläche normal sein. . .	46.	84
*Beispiel zum Malus'schen Satze . . . . .	46.	87
Osculation der Flächen.		
Bedingungen für die Osculation zweier Flächen . . . . .	47.	88
Die Tangentialebene als Beispiel . . . . .	48.	90
Schnitte der Flächen.		
Das Osculationsparaboloid . . . . .	49.	91
Eintheilung der ebenen Schnitte einer Fläche . . . . .	49.	92
Schnitte, die durch dieselbe Tangente gehen. Satz von Meusnier	50.	93

†) In § 26 bis 28 ist der schematischen Behandlung wegen von den drei Paraboloiden und den drei Cylindern die Rede, obgleich in der That das parabolische Paraboloid mit dem parabolischen Cylinder zusammenfällt.

	§	Seite
Trigonometrischer Beweis dieses Satzes . . . . .	51.	94
*Geometrischer Beweis desselben . . . . .	51.	95
Theorie der Normalschnitte . . . . .	52.	96
Hauptschnitte. Euler'scher Satz über die Normalschnitte. . .	52.	96
Nähere Betrachtung der Hauptschnitte: Erste Definition . . .	52.	97
*Zweite Definition. . . . .	52.	97
*Satz von Bertrand . . . . .	52.	98
*Weitere Sätze von den Hauptschnitten . . . . .	52.	99
Geometrische Veranschaulichung des Euler'schen Satzes. . . .	52.	100
*Theorie der Indicatrix.		
*Definition und Eigenschaften der Indicatrix . . . . .	53.	100
*Geometrische Beweise der Sätze des vorigen Paragraphen. Con-		
jugirte Halbmesser der Indicatrix . . . . .	53.	103
*Conjugirte Tangenten . . . . .	54.	104
*Ausnahmefälle . . . . .	55.	105
*Beispiel . . . . .	55.	106
Allgemeinere Gleichungen für die verschiedenen ebenen Schnitte		
Anwendung auf die Hauptschnitte . . . . .	56.	107
Einfachere Form der Gleichungen des vorigen Paragraphen. .	57.	108
Fall, wo die Variablen von einander getrennt sind. Anwendung		
auf die Flächen zweiten Grades . . . . .	58.	112
Anwendung auf die Rotationsflächen . . . . .	58.	114
*Entwicklung der Formeln, wenn von der zweiten Definition		
der Hauptschnitte ausgegangen wird. . . . .	59.	116
*Geometrische Bestimmung der Hauptschnitte der Rotations-		
flächen . . . . .	60.	118
. . . . .	60.	119
Die Punkte sphärischer Krümmung (Nabelpunkte).		
Definition und Entwicklung der Formeln für die Nabelpunkte		
Andere Methode der Entwicklung . . . . .	61.	120
Anwendung auf das Ellipsoid . . . . .	61.	121
. . . . .	61.	122
*Formeln für die conjugirten Tangenten.		
*Entwicklung der Formeln . . . . .	62.	123
Die Krümmungslinien.		
*Definition der Krümmungslinien, der Evolutenflächen und der		
Evoluten . . . . .	63.	125
*Gleichungen der Krümmungslinien . . . . .	64.	126
Krümmungslinien der Paraboloiden . . . . .	65.	127
*Anwendung auf das Ellipsoid und die Hyperboloide. Directe		
Methode . . . . .	66.	128
*Die Nabelpunkte als Krümmungslinien . . . . .	66.	131
Ueber confocale Flächen.		
Definition, Gleichungen und Eigenschaften der confocalen Flächen		
Elliptische Coordinaten . . . . .	67.	131
Beziehungen einer Fläche zweiten Grades zu den dieselbe		
schneidenden Schaaren confocaler Flächen . . . . .	67.	132
*Beziehung der confocalen Flächen zu den Krümmungslinien		
der Flächen zweiten Grades. Dupin'scher Satz. . . . .	68.	135
Andere Entwicklung der Gleichungen für die Krümmungslinien		
und des Dupin'schen Satzes. . . . .	69.	136
Verallgemeinerung des Dupin'schen Satzes. Vorbereitung dazu		
Allgemeiner Dupin'scher Satz . . . . .	70.	137
. . . . .	71.	139
. . . . .	72.	141
Neue Form der Flächengleichung.		
Gleichungen einer Fläche, wenn die Coordinaten jede als Func-		
tion zweier Variablen gegeben ist. . . . .	73.	142

	§	Seite
Bezeichnung für die für diese Annahme oft wiederkehrenden Grössen . . . . .	73.	143
Gleichungen für die Tangenten der Curven, welche die Fläche bestimmen . . . . .	74.	144
Gleichungen für eine beliebige Tangente . . . . .	76.	146
Anwendung auf die Loxodrome. . . . .	77.	147
Berechnung der Oberfläche des Ellipsoids als Anwendung der elliptischen Coordinaten . . . . .	78.	148
Formeln für die Krümmungsradien der Normalschnitte in den neuen Coordinaten. . . . .	79.	150
Formeln für die Hauptschnitte und Hauptkrümmungsradien . . . . .	80.	152
Gauss'sche Relation . . . . .	81.	154
Anwendung auf diejenigen Flächen, welche man aufeinander abwickeln kann . . . . .	82.	156
Die Gauss'sche Krümmung der Flächen . . . . .	83.	158
Gauss'scher Satz von der Biegung der Fläche . . . . .	83.	161
Die Gleichungen der Krümmungslinien ausgedrückt in der neuen Form der Flächengleichungen . . . . .	84.	162
Die Krümmungslinien der Schraubenfläche als Beispiel . . . . .	84.	163
*Die Evolutenfläche der Schraubenfläche . . . . .	84.	163
Ebene Krümmungslinien . . . . .	85.	164
Andere Ableitung des Werthes der Gauss'schen Krümmung. . . . .	86.	165
*Die Coordinaten einer Fläche als Functionen zweier Bogenlängen . . . . .	87.	166
*Anwendung auf die Krümmungslinie. . . . .	87.	167
*Erweiterung auf eine Schaar von Flächen . . . . .	87.	169
*Anwendung auf den Dupin'schen Satz . . . . .	87.	170
Ueber geradlinige Flächen.		
Definition und Gleichungen für geradlinige Flächen . . . . .	88.	170
Anwendung auf das hyperbolische Paraboloid . . . . .	88.	172
Die Tangentialebene und die Normale der geradlinigen Flächen . . . . .	89.	173
Die Fläche, welche von den Normalen einer geradlinigen Fläche gebildet wird . . . . .	89.	174
*Das einschalige Hyperboloid als Beispiel einer geradlinigen Fläche . . . . .	90.	175
Abwickelbare Flächen.		
Definition und Eigenschaften der abwickelbaren Flächen . . . . .	91.	176
*Zusammenhang zwischen den abwickelbaren Flächen und den Tangentialebenen beliebiger Flächen . . . . .	91.	177
*Beziehung der ersteren zu den Krümmungslinien . . . . .	91.	177
*Evolventen doppelt gekrümmter Curven . . . . .	91.	177
*Die Krümmungslinien als Evolventen . . . . .	91.	177
Analytische Ausführung des Vorhergehenden . . . . .	92.	178
*Bemerkung über die unendlich Kleinen verschiedener Ordnung . . . . .	93.	181
Anwendung auf zwei einander unendlich nahe gerade Linien . . . . .	93.	182
Gleichung der abwickelbaren Flächen. . . . .	94.	184
Partielle Differentialgleichung derselben. . . . .	94.	185
Analytischer Beweis der Fundamentalsätze über Krümmungslinien. . . . .	95.	185
Fortsetzung des Vorigen. . . . .	96.	187
*Ueber kürzeste Linien auf abwickelbaren Flächen. . . . .	96.	190
*Bleibende Eigenschaft der Wendungskante und ihrer Evolvente . . . . .	96.	191
*Das vollständige Evolutenproblem für doppelt gekrümmte Curven . . . . .	97.	191



	§	Seite
Ueber den Unterschied zwischen den Evoluten einfach und doppelt gekrümmter Curven . . . . .	97.	192
*Evolutenflächen . . . . .	97.	193
Unendliche Anzahl der Evoluten . . . . .	97.	194
*Die gemeinschaftliche Eigenschaft der Evoluten . . . . .	97.	194
*Gleichungen der Evolventen, Evoluten und Evolutenflächen . . . . .	98.	194
*Die Evoluten und Evolutenfläche der Schraubenlinie . . . . .	98.	196
*Gleichungen der Evolute einer ebenen Curve . . . . .	98.	197
*Die Evoluten der Parabel . . . . .	98.	198
Die Theorie der kürzesten (geodätischen) Linien auf den Flächen.		
Haupteigenschaft der geodätischen Linien und Gleichungen derselben . . . . .	99.	198
Verschiedene Formen dieser Gleichungen . . . . .	100.	200
Analogie zwischen den Gleichungen der geodätischen und der Krümmungslinien . . . . .	100.	201
Geometrische Entwicklung der Haupteigenschaft der geodätischen Linien . . . . .	101.	202
Entwicklung durch Variationsrechnung . . . . .	102.	203
Digression auf eine andere Minimumsaufgabe.		
Die Fläche kleinsten Inhalts . . . . .	103.	205
Specieller Fall dieses Problems . . . . .	103.	207
Digression auf mechanische Probleme.		
1) Bewegung eines Punktes auf einer Fläche, wenn keine continuirlichen Kräfte wirken . . . . .	104.	208
2) Form eines über eine Fläche gespannten Fadens . . . . .	104.	209
*Die Evolutenfläche und die Evolventenflächen einer gegebenen Fläche . . . . .	105.	210
Gleichheit der geodätischen Linien a) die von einem Punkte ausgehen und von einer auf sie senkrechten Curve begrenzt sind . . . . .	106.	212
b) die zwischen zwei auf ihr senkrechten Curven liegen . . . . .	106.	213
Gauss'sches Coordinatensystem für Curven auf einer gegebenen Fläche . . . . .	107.	216
Die Gleichung der geodätischen Linie für dieses System . . . . .	108.	217
Gauss'scher Satz von der Totalkrümmung . . . . .	109.	219
Erweiterung dieses Satzes von Jacobi . . . . .	109.	221
*Gemeinschaftliche Form der geodätischen und der Krümmungslinien . . . . .	110.	221
Anderer Ausdruck dafür . . . . .	110.	223
Geodätische Linien der Rotationsfläche . . . . .	111.	223
Die geodätischen Linien auf den Flächen zweiter Ordnung.		
Satz von Joachimsthal . . . . .	112.	225
Gleichung für die geodätischen Linien auf dem Ellipsoid . . . . .	112.	228
*Sätze über die conjugirten Halbmesser der Ellipsoide . . . . .	113.	229
*Geometrischer Beweis des Joachimsthal'schen Satzes . . . . .	114.	231
Sätze über die geodätischen Linien auf dem Ellipsoid.		
*A) Für zwei geodätische Linien, die eine Krümmungslinie be- rühren . . . . .	115.	233
B) Für zwei geodätische Linien, die durch Nabelpunkte gehen Vorbereitende Bemerkung über den Fundamentalsatz der Kegelschnitte . . . . .	115.	234
Verallgemeinerung des Satzes . . . . .	116.	235
Anwendung auf Curven, die auf gegebenen Flächen liegen . . . . .	116.	236

	§	Seite
Construction der Krümmungslinien auf dem Ellipsoid.		
I) wenn eine Krümmungslinie gegeben ist . . . . .	117.	237
II) wenn zwei Nabelpunkte gegeben sind. . . . .	117.	237
*Digression auf einen Satz der ebenen Geometrie.		
*Lehrsatz über confocale Kegelschnitte . . . . .	118.	237
*Einleitende Bemerkungen über den Uebergang von Sätzen, die den Raum betreffen, auf Sätze der Planimetrie . . . . .	118.	238
*Analytischer Beweis des Satzes . . . . .	118.	239
Die partiellen Differentialgleichungen der Flächen.		
Entwicklung derjenigen partiellen Differentialgleichungen, die gewisse Classen von Flächen definiren . . . . .	119.	241
Ueber die Integration der linearen partiellen Differentialgleichungen. Methode und Beweis derselben von Lagrange . . . . .	120.	245
*Andere Darstellung des Beweises. . . . .	121.	250
Anwendung auf die partiellen Differentialgleichungen der Flächen . . . . .	122.	252
Beispiel der Integration einer nicht linearen Gleichung zweiter Ordnung, der partiellen Differentialgleichung der abwickelbaren Flächen . . . . .	122.	254
*Anhang.		
*Ueber den Inhalt eines Polygons, welches von beliebigen Curven auf einer Kugelfläche gebildet wird . . . . .	1.	256
*Beispiel. Inhalt eines Vierecks auf der Kugelfläche, das von zwei Paaren paralleler Ebenen abgeschnitten wird . . . . .	1.	258
*Ueber sphärische Dreiecke, worin ein Winkel und seine Gegen- seite unendlich klein sind . . . . .	2.	260
*Beweis des Jacobi'schen Satzes . . . . .	3.	262
*Ueber ein neues Coordinatensystem.		
*Definition der Coordinaten einfachster Transformation . . . . .	4.	264
*Anwendungen dieser Coordinaten . . . . .	5.	267
*Fortsetzung. Geodätische Linien auf abwickelbaren Flächen . . . . .	6.	269
*Trajectorien der Tangenten von Curven doppelter Krümmung . . . . .	7.	273
*Evolventen dieser Curven. . . . .	8.	277
*Beziehungen der Evoluten zur Evolutenfläche. . . . .	9.	279
*Betrachtung einer hiermit in Verbindung stehenden Fläche . . . . .	10.	280
*Ergänzung zur Theorie der Flächenkrümmung.		
*Vorbereitende Sätze . . . . .	11.	282
*Andere Definition der Flächenkrümmung. . . . .	12.	286
*Anderer Beweis und Erweiterung des Gauss'schen Satzes . . . . .	13.	287
*Erweiterte Definition der Flächenkrümmung . . . . .	14.	290
*Elementargrößen der Flächen. . . . .	15.	293
*Geometrische Behandlung einer Minimumsaufgabe.		
*Der Punkt, dessen Summe der Entfernungen von $n$ gegebenen ein Minimum ist . . . . .	16.	299
*Fortsetzung . . . . .	17.	300
*Erweiterung der Aufgabe . . . . .	18.	301
*Fortsetzung . . . . .	19.	302
*Besonderer Fall der Aufgabe . . . . .	20.	303
*Erledigung dieses Falles . . . . .	21.	304
*Allgemeine Eigenschaft einer Schaar gerader Linien, welche einen körperlichen Raum ausfüllen . . . . .	22.	306
*Satz von Bertrand . . . . .	22.	308

## Einleitung.

### § 1.

**Erklärung.** Man nennt Curven doppelter Krümmung solche krumme Linien, von denen kein endlicher Theil in einer Ebene enthalten ist.

Curve im Raume soll dagegen jede Curve heissen, eben oder nicht, welche auf drei Coordinatenaxen bezogen ist.

Der Begriff der doppelten Krümmung ist zunächst festzustellen. Nehmen wir auf irgend einer Curve die Punkte  $a, b, c, d$  u. s. w., deren Entfernung von einander als ins Unendliche abnehmend betrachtet wird, so sind die Geraden  $\overline{ab}, \overline{bc}, \overline{cd}$  die Richtungen der auf einander folgenden Tangenten. Da nun diese Richtungen im Allgemeinen von einander abweichen, die Curve aber umsomehr sich in dem betreffenden Punkte von einer Geraden unterscheidet, je grösser diese Abweichung ist, so kann man den Winkel, welchen die Verlängerung von  $ab$  mit  $bc$  bildet, oder vielmehr, da derselbe unendlich klein ist, sein Verhältniss zur Linie  $\overline{ab}$  als Maass der Abweichung von einer Geraden im Punkte  $a$  betrachten. Dies Verhältniss heisst die erste Krümmung. Sie ist allen Curven, ebenen und nicht ebenen, gemein.

Bei den letzteren aber bestimmen auch je drei auf einander folgende Punkte  $a, b, c$  eine Ebene, welche mit der folgenden durch  $b, c, d$  gehenden einen ebenfalls unendlich kleinen Winkel macht; das Verhältniss dieses Winkels zur Linie  $ab$  bestimmt nun das Maass der Abweichung unserer Curve von einer Ebene und wird die zweite Krümmung genannt.

**Anmerkung.** Den Ausdruck: Curven doppelter Krümmung hat Clairaut eingeführt. Jedoch verbindet er nicht mit dem Worte Krümmung, wie hier geschehen, den Begriff eines bestimmten Maasses. Jede Curve nämlich ist ihrer Lage und Gestalt nach gegeben, wenn man ihre Projectionen auf zwei Ebenen kennt. Den Fall natürlich ausgeschlossen, wo eine ebene Curve auf zwei auf ihr senkrechte Ebenen projicirt ist, wo dann beide Projectionen gerade Linien, die Curve aber unbestimmt ist. Eine ebene Curve kann nun vollständig

bestimmt werden, wenn eine Projectionsebene auf ihrer Ebene senkrecht steht, also diese Projection eine Gerade, die andre aber eine Curve ist. Dagegen sind bei einer nicht ebenen Curve immer beide Projectionen Curven, sie nimmt also so zu sagen an den Krümmungen zweier Curven Theil, und diese Eigenschaft veranlasste Clairaut zu jener Bezeichnung.

## § 2.

**Lehrsatz.** Wenn  $x, y, z$  irgendwelche, rechtwinklige oder schiefwinklige Coordinaten sind, so wird eine Curve im Raume analytisch durch zwei Gleichungen zwischen diesen drei Variablen dargestellt. Dass zwei Gleichungen stattfinden müssen, ergibt sich aus Folgendem: Um die Curve vollständig zu bestimmen, müssen für jeden Punkt, dessen Abstand  $z$ , er sei rechtwinklig oder schiefwinklig, von der  $xy$ -Ebene gegeben ist, auch die zugehörigen Abstände  $x$  und  $y$  von der  $yz$ - und  $zx$ -Ebene gegeben sein. Dies ist immer der Fall, wenn man eine Gleichung zwischen  $z$  und  $x$  und eine zweite zwischen  $z$  und  $y$  hat:  $f(x, z) = 0$  und  $\varphi(y, z) = 0$  oder allgemeiner wenn zwei Gleichungen zwischen  $x, y$  und  $z$  gegeben sind:  $F(x, y, z) = 0$ ,  $F_1(x, y, z) = 0$ , aus welchen sich die erstere Form sogleich wieder herstellen lässt. Die erstere Form hat nun auch eine besondere Bedeutung. Die erste Gleichung stellt eine ebene Curve in der  $xz$ -Ebene, die zweite eine solche in der  $yz$ -Ebene, also beide die beiden Projectionen auf die  $xz$ - und  $zy$ -Ebene der Curve vor, durch welche die letztere vollständig bestimmt ist. Will man auch die Projection auf die  $xy$ -Ebene haben, so braucht man nur  $z$  zu eliminiren.

Indess kann man die Bedeutung dieser Gleichungen auch anders auffassen. Die erste Gleichung bezeichnet auch alle Geraden, welche durch die Curve gehen und der  $y$ -Axe parallel sind, die zweite diejenigen Geraden, welche ebenfalls durch die Curve gehen und der  $x$ -Axe parallel sind. Die zwei Systeme von Geraden sind aber Cylinderflächen und die Curve ist als Schnittlinie derselben bestimmt.

## § 3.

Es giebt nun noch eine dritte Art der Darstellung der Curven, nämlich dass man jede der drei Coordinaten  $x, y, z$  als eine Function von irgend einer vierten Grösse  $t$  darstellt:  $\begin{cases} x = f(t). \\ y = f_1(t). \\ z = f_2(t). \end{cases}$  Zu dieser letzten Art der Darstellung bilden wir uns zwei Beispiele.

1) Die gerade Linie im Raume. Eine gerade Linie gehe durch einen bestimmten Punkt  $(a, b, c)$ ; bezeichnen wir diesen Punkt mit  $M$ , und fixiren wir zugleich eine der beiden von  $M$  ausgehenden Richtungen auf der Geraden als positiv, so wird diese Richtung mit jeder der positiven Seiten der Coordinatenaxen einen völlig bestimmten Winkel machen. Die Cosinus dieser drei Winkel nennt man gewöhnlich Richtungscosinus, wir bezeichnen dieselben mit  $\alpha, \beta, \gamma$ . Sei  $N$  ein beliebiger Punkt der Geraden und die Länge  $MN$  gleich  $t$ , wo  $t$  positiv oder negativ zu nehmen ist, je nachdem die Richtung  $MN$  von  $M$  aus als positiv angenommen oder die entgegengesetzte ist.  $x, y, z$  seien die Coordinaten von  $N$ , die Projectionen von  $MN$  auf die drei Axen sind dann:  $x - a = t\alpha$ ,  $y - b = t\beta$ ,  $z - c = t\gamma$ , woraus sich die Gleichungen der Geraden ergeben:

$$\frac{x - a}{\alpha} = \frac{y - b}{\beta} = \frac{z - c}{\gamma} = t.$$

Möge jetzt eine zweite Gerade die Richtungscosinus  $\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$  mit den Axen machen, projeciren wir die Strecke  $t$  auf diese Gerade und ist noch  $\vartheta$  der Winkel beider Geraden mit einander, so ist diese Projection gleich  $t \cos \vartheta$ ; wenn aber die drei Projectionen von  $t$  auf die Axen  $t\alpha, t\beta, t\gamma$  auf die zweite Linie projectirt werden, so erhält man  $t\alpha\alpha_1, t\beta\beta_1, t\gamma\gamma_1$ . Die Summe dieser drei letzteren Projectionen ist aber bekanntlich gleich der ersteren, und man hat für den Winkel  $\vartheta$  zweier beliebigen Geraden die Formel:

$$1) \quad \cos \vartheta = \alpha\alpha_1 + \beta\beta_1 + \gamma\gamma_1.$$

Sind diese Geraden parallel, oder fallen sie zusammen, also  $\alpha = \alpha_1$ ,  $\beta = \beta_1$ ,  $\gamma = \gamma_1$ ,  $\vartheta = 0$ , so ergibt sich:

$$2) \quad \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1;$$

eine Formel, welche für die Richtungscosinus jeder Geraden gilt.

Stehen die Linien auf einander senkrecht, so ist:

$$3) \quad \alpha\alpha_1 + \beta\beta_1 + \gamma\gamma_1 = 0.$$

Aus der Formel 1) wollen wir noch eine häufig gebrauchte Formel ableiten. Es ist:

$$2(1 - \cos \vartheta) = 4 \left( \sin \frac{\vartheta}{2} \right)^2 = 2 - 2\alpha\alpha_1 - 2\beta\beta_1 - 2\gamma\gamma_1.$$

Ausserdem aber nach 2)

$$2 = \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 + \alpha_1^2 + \beta_1^2 + \gamma_1^2;$$

hieraus ergibt sich

$$4) \quad 4 \left( \sin \frac{\vartheta}{2} \right)^2 = (\alpha_1 - \alpha)^2 + (\beta_1 - \beta)^2 + (\gamma_1 - \gamma)^2.$$

Diese Formel findet namentlich dann Anwendung, wenn beide Linien nur unendlich wenig von einander abweichen, dann ist:

$$\alpha_1 = \alpha + d\alpha, \quad \beta_1 = \beta + d\beta, \quad \gamma_1 = \gamma + d\gamma, \quad \sin \frac{\vartheta}{2} = \frac{\vartheta}{2},$$

also:

$$5) \quad \vartheta = \sqrt{d\alpha^2 + d\beta^2 + d\gamma^2}.$$

Aus den Gleichungen  $x - a = t\alpha$  u. s. w. und der Gleichung 2) ergibt sich noch:

$$6) \quad (x - a)^2 + (y - b)^2 + (z - c)^2 = t^2$$

für die Länge der Geraden von dem festen Punkte  $(abc)$  bis zum veränderlichen  $(x, y, z)$ . Das Zeichen von  $t$  giebt diese Formel nicht. Damit nun jede Zweideutigkeit ausgeschlossen sei, bemerken wir Folgendes.

Bestimmt man zunächst diejenigen Seiten der drei Axen, welche man als positiv annimmt, so ist jede dieser Seiten beliebig zu nehmen. Es muss dann als positiv diejenige Drehungsrichtung betrachtet werden, welche unter Zurücklegung eines rechten Winkels die positive  $x$ -Axe zur positiven  $y$ -Axe, diejenige welche letztere zur positiven  $z$ -Axe, und diese wieder zur positiven  $x$ -Axe führt; bestimmt man nun wie oben geschehen eine der Richtungen unserer Geraden als positiv, so ist auch das Vorzeichen von  $t$  gegeben,  $\alpha, \beta, \gamma$  sind dann immer die Cosinus derjenigen Winkel, welche die positiven Axen mit der als positiv angenommenen Richtung unserer Linie machen.

Wir können aber die Sache auch so auffassen, dass die Linie  $MN$  als positiv stets angenommen wird, dann beziehen sich  $\alpha, \beta, \gamma$  auf diejenigen Winkel, welche die positiven Axen mit  $MN$  in der Richtung  $M$  zu  $N$  machen, wie diese Richtung auch immer fällt.

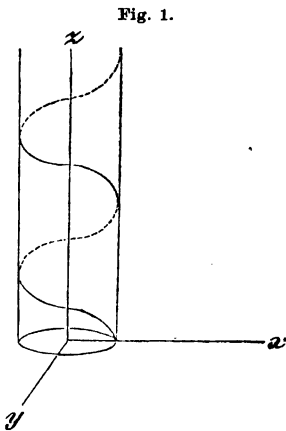


Fig. 1.

2) Die Schraubenlinie. In der  $xy$ -Ebene liege ein Kreis, Fig. 1, dessen Mittelpunkt der Anfangspunkt der Coordinaten sei; und auf diesem Kreise stehe normal ein Cylinder. Da wo der Kreis die  $x$ -Axe schneidet, fange ein Punkt an, sich auf dem Cylinder derart steigend herumzuwinden, dass seine Steigung proportional ist dem Winkel, welchen seine Projection auf die  $xy$ -Ebene

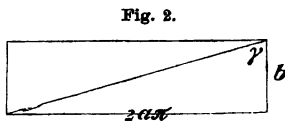
in dieser Ebene, d. h. in dem Kreise beschreibt. Welches sind die Gleichungen dieser Curve? — Da jeder Punkt im Raume mit seiner

Projection auf eine der drei Coordinatenebenen diejenigen beiden Coordinaten gemeinschaftlich hat, welche in diese Ebene fallen, so ist hier offenbar, wenn der Kreisradius  $a$  und der veränderliche Winkel in der  $xy$ -Ebene  $t$  heisst,  $x = a \cdot \cos t$ ,  $y = a \cdot \sin t$ , und zwar gelten diese beiden Gleichungen sowohl für den die Curve erzeugenden Punkt, als für seine Projection auf die  $xy$ -Ebene, welche der Kreis durchläuft, und als ein Hilfspunkt zu betrachten ist. Hat nun der Hilfspunkt einmal die Peripherie  $2\pi$  durchlaufen, so wird der eigentliche beschreibende Punkt eine gewisse constante Höhe  $b$  erreicht haben. Dieses  $b$  nennt man die Höhe eines Schraubenganges, oder die Ganghöhe. Es ist nun  $z : b = t : 2\pi$  oder  $z = \frac{b \cdot t}{2\pi}$ ; also

sind gefunden die Gleichungen der Schraubenlinie: 
$$\begin{cases} x = a \cos t \\ y = a \sin t \\ z = \frac{bt}{2\pi} \end{cases}$$

Dass diese Curve auf einem Kreiscylinder liegt, kann man auch erkennen, wenn man  $t$  aus den beiden ersten Gleichungen eliminirt. Man erhält dadurch  $x^2 + y^2 = a^2$ , zunächst die Gleichung des Grundkreises, und dann die eines auf demselben normal errichteten Cylinders. Eliminirt man  $t$  aus der letzten und einer der beiden ersten Gleichungen, so erhält man:  $x = a \cdot \cos \frac{2\pi z}{b}$  und  $y = a \cdot \sin \frac{2\pi z}{b}$ , nach dem vorigen Paragraphen ebenfalls zwei Cylinder. Man kann aber  $t$  auch so eliminiren, dass die resultirende Gleichung alle drei Variablen enthält:  $\frac{y}{x} = \operatorname{tg} \frac{2\pi z}{b}$ . Was diese bedeutet, werden wir sogleich sehen.

Anmerkung. Die Schraubenlinie kann auch auf folgende Art definirt werden. Man denke sich ein Rechteck so um einen Cylinder gewickelt, dass die Grundlinie desselben mit der Peripherie der Grundfläche des Cylinders zusammenfällt. Die Diagonale bildet dann eine Schraubenlinie (Fig. 2). Ist die Grundlinie gleich der Peripherie der Cylindergrundfläche also gleich  $2a\pi$ , so wird die Höhe die Ganghöhe der Schraubenlinie sein. Offenbar lässt sich sowohl diese, wie auch die oben gegebene Definition auf beliebige Cylinder leicht ausdehnen.



#### § 4.

**Lehrsatz.** Jede Gleichung zwischen drei Variablen  $x, y, z$  stellt eine Fläche dar; und umgekehrt: Jede Fläche wird durch

eine Gleichung zwischen drei Variablen  $x, y, z$  ausgedrückt. Dies ist ebenfalls leicht zu übersehen. Denken wir uns nämlich auf der Ebene  $xy$  eine continuirliche Reihe von Punkten, welche einen ganz oder theilweise begrenzten Theil dieser Ebene, oder auch die ganze Ebene ausfüllen, so ist jeder dieser Punkte bestimmt durch die Werthe seiner Coordinaten  $x$  und  $y$ ; errichtet man aber über jeden Punkt eine Gerade, parallel der  $z$ -Axe, und giebt dieser eine bestimmte Länge  $z$ , so bilden die Endpunkte aller dieser Geraden eine Fläche, wenn man im Allgemeinen Continuität der Längen  $z$  voraussetzt, diese Länge  $z$  ist aber gegeben, wenn man  $z$  als Function von  $x$  und  $y$ , also  $z = f(x, y)$  oder allgemeiner  $F(x, y, z) = 0$  hat. Bestimmen wir hiernach die Gleichungen der Ebene.

Möge die auf ihr senkrechte Linie die Richtungs-cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$  mit den Axen machen, und sei  $h = OC$  das vom Anfangspunkte auf sie gefällte Loth, ferner  $M$  ein beliebiger Punkt der Ebene,  $x, y, z$  seine Coordinaten, so sind die Projectionen von  $x, y, z$  auf  $h$  bezüglich gleich  $x\alpha, y\beta, z\gamma$  (Fig. 3) und da offenbar die Summe derselben gleich  $h$  ist:

$$1) \quad x\alpha + y\beta + z\gamma = h.$$

Dies ist die Gleichung der Ebene. Schreibt man sie unter der Form  $Ax + By + Cz = D$ , so ist:

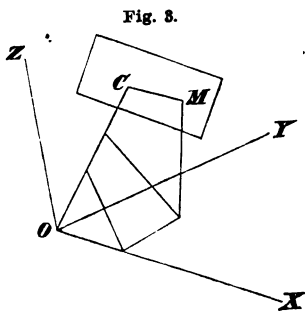
$$A = m\alpha, \quad B = m\beta,$$

$$C = m\gamma, \quad D = mh.$$

Zur Bestimmung von  $m$  quadriert man die drei ersten Gleichungen und addirt sie, welches ergibt:

$$2) \quad m = \sqrt{A^2 + B^2 + C^2}.$$

Die Gleichung  $\frac{y}{x} = \operatorname{tg} \frac{2\pi z}{b}$  des vorigen Paragraphen drückt eine Fläche aus, auf welcher die Schraubenlinie liegt, und zwar eine durch eben diese Gleichung ganz bestimmte Fläche, die man die Schraubenfläche nennt. Man bemerkt leicht Folgendes: Die Schraubenlinie ist durch zwei Constanten  $a$  und  $b$  gegeben, die Schraubenfläche enthält nur eine  $b$ ; es fällt also der Radius des Cylinders  $a$  weg. Folglich enthält diese Fläche alle Schraubenlinien von gleicher Ganghöhe, die auf Rotationscylindern mit beliebigen Grundflächen sich befinden, welche senkrecht auf der  $xy$ -Ebene errichtet sind, und deren Axe durch den Anfangspunkt geht. Man kann sich daher die Schraubenfläche so versinnbildlichen, dass man sich von der Axe des leitenden Cylinders aus einen horizontalen Strahl nach der Schraubenlinie ge-





zogen denkt, und diesen stets horizontal so weiter bewegt, dass er nach einander alle Punkte der Cylinderaxe und alle Punkte der Schraubenlinie durchläuft.

### § 5.

Aus dem über die Gleichungen der geraden Linie und der Ebene Gesagten lassen sich leicht die Sätze über Verwandlung der Coordinaten für die rechtwinkligen Axen herleiten.

Mögen beide Systeme denselben Anfangspunkt  $O$  haben. Es seien  $x, y, z$  die alten,  $x', y', z'$  die neuen Coordinaten. Wir bezeichnen die Cosinus der neun Winkel

$$xx', x'y, x'z, y'x, y'y, y'z, z'x, z'y, z'z$$

bezüglich mit:

$$\alpha \quad \beta \quad \gamma \quad \alpha_1 \quad \beta_1 \quad \gamma_1 \quad \alpha_2 \quad \beta_2 \quad \gamma_2.$$

Wird jetzt durch irgend einen Punkt des Raumes eine Ebene parallel der  $y'z'$ -Ebene gelegt, so ist die Entfernung derselben vom Anfangspunkte gleich  $x'$ , also, wenn wir  $h = x'$  in 1) des vorigen Paragraphen setzen:

$$x' = \alpha x + \beta y + \gamma z$$

und ebenso, wenn wir Ebenen parallel  $x'z'$ ,  $x'y'$  durch denselben Punkt legen:

$$y' = \alpha_1 x + \beta_1 y + \gamma_1 z,$$

$$z' = \alpha_2 x + \beta_2 y + \gamma_2 z.$$

Legt man aber solche Ebenen bezüglich parallel  $yz$ ,  $zx$ ,  $xy$  durch den betreffenden Punkt, so erhält man:

$$x = \alpha x' + \alpha_1 y' + \alpha_2 z', \quad y = \beta x' + \beta_1 y' + \beta_2 z', \quad z = \gamma x' + \gamma_1 y' + \gamma_2 z'.$$

Von den neun hier vorkommenden Cosinus sind indess offenbar nur drei willkürlich. Denn z. B. durch die Winkel  $xx'$  und  $x'y'$  ist die Lage der Axe  $x'$ , und durch den Winkel  $y'x$  dann auch die Lage von  $y'$  vollständig bestimmt, wodurch auch die Axe  $z'$  bestimmt wird. In der That hat man wegen § 3 Formel 2)

$$1) \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1, \quad 2) \alpha_1^2 + \beta_1^2 + \gamma_1^2 = 1, \quad 3) \alpha_2^2 + \beta_2^2 + \gamma_2^2 = 1$$

und ebenso, wenn man  $x', y', z'$  als Axen annimmt:

$$1a) \alpha^2 + \alpha_1^2 + \alpha_2^2 = 1, \quad 2a) \beta^2 + \beta_1^2 + \beta_2^2 = 1,$$

$$3a) \gamma^2 + \gamma_1^2 + \gamma_2^2 = 1.$$

Aber nach Formel 3) desselben Paragraphen, da z. B.  $x'$  auf  $y'$  und  $z'$ ,  $x$  auf  $y$  und  $z$  senkrecht steht:

$$\begin{aligned} 4) \quad & \beta\gamma + \beta_1\gamma_1 + \beta_2\gamma_2 = 0, & 5) \quad & \gamma\alpha + \gamma_1\alpha_1 + \gamma_2\alpha_2 = 0, \\ 4a) \quad & \alpha\alpha_1 + \beta\beta_1 + \gamma\gamma_1 = 0, & 5a) \quad & \alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2 = 0, \\ & 6) \quad & & \alpha\beta + \alpha_1\beta_1 + \alpha_2\beta_2 = 0, \\ & 6a) \quad & & \alpha_2\alpha + \beta_2\beta + \gamma_2\gamma = 0. \end{aligned}$$

Von diesen zwölf Gleichungen aber sind, da drei Grössen willkürlich, also nur sechs zu bestimmen, sechs Gleichungen Folgen der übrigen.

Diese Beziehungen nun nehmen noch eine andere in der Anwendung wichtige Form an.

Wir schreiben die Gleichungen 1a), 5) und 6) folgendermassen:  
 $\alpha\alpha + \alpha_1\alpha_1 + \alpha_2\alpha_2 = 1$ ,  $\beta\alpha + \beta_1\alpha_1 + \beta_2\alpha_2 = 0$ ,  $\gamma\alpha + \gamma_1\alpha_1 + \gamma_2\alpha_2 = 0$ ,  
 wo nach Schluss der Rechnung für  $a$ ,  $a_1$  und  $a_2$  gesetzt werden soll  $\alpha$ ,  $\alpha_1$  und  $\alpha_2$ . Es würden also während der Rechnung unsere drei Gleichungen in Bezug auf  $\alpha$ ,  $\alpha_1$ ,  $\alpha_2$  als linear betrachtet, und wir erhalten:

$$\alpha\Delta = \beta_1\gamma_2 - \gamma_1\beta_2, \quad \alpha_1\Delta = \beta_2\gamma - \gamma_2\beta, \quad \alpha_2\Delta = \beta\gamma_1 - \gamma\beta_1,$$

wo  $\Delta = a(\beta_1\gamma_2 - \gamma_1\beta_2) + a_1(\beta_2\gamma - \gamma_2\beta) + a_2(\beta\gamma_1 - \gamma\beta_1)$

oder:

$$\Delta = \begin{vmatrix} a & a_1 & a_2 \\ \beta & \beta_1 & \beta_2 \\ \gamma & \gamma_1 & \gamma_2 \end{vmatrix};$$

also, wenn man  $a$ ,  $a_1$ ,  $a_2$  durch  $\alpha$ ,  $\alpha_1$ ,  $\alpha_2$  ersetzt, und entsprechende Werthe für  $\beta$ ,  $\beta_1$ ,  $\beta_2$ ,  $\gamma$ ,  $\gamma_1$ ,  $\gamma_2$  bildet:

$$\begin{aligned} 7) \quad & \alpha\Delta = \beta_1\gamma_2 - \gamma_1\beta_2, & 8) \quad & \alpha_1\Delta = \beta_2\gamma - \gamma_2\beta, & 9) \quad & \alpha_2\Delta = \beta\gamma_1 - \gamma\beta_1, \\ 10) \quad & \beta\Delta = \gamma_1\alpha_2 - \alpha_1\gamma_2, & 11) \quad & \beta_1\Delta = \gamma_2\alpha - \alpha_2\gamma, & 12) \quad & \beta_2\Delta = \gamma\alpha_1 - \alpha\gamma_1, \\ 13) \quad & \gamma\Delta = \alpha_1\beta_2 - \beta_1\alpha_2, & 14) \quad & \gamma_1\Delta = \alpha_2\beta - \beta_2\alpha, & 15) \quad & \gamma_2\Delta = \alpha\beta_1 - \beta\alpha_1, \end{aligned}$$

$$\Delta = \begin{vmatrix} \alpha & \alpha_1 & \alpha_2 \\ \beta & \beta_1 & \beta_2 \\ \gamma & \gamma_1 & \gamma_2 \end{vmatrix}.$$

Die Grösse  $\Delta$  hat aber einen constanten Werth, den man folgendermassen bestimmt: Werden die Gleichungen 7), 8), 9) quadriert und addirt, so erhält man:

$$(\alpha^2 + \alpha_1^2 + \alpha_2^2)\Delta^2 = (\beta_1\gamma_2 - \gamma_1\beta_2)^2 + (\beta_2\gamma - \gamma_2\beta)^2 + (\beta\gamma_1 - \gamma\beta_1)^2,$$

d. h.:

$$\Delta^2 = (\beta^2 + \beta_1^2 + \beta_2^2)(\gamma^2 + \gamma_1^2 + \gamma_2^2) - (\beta\gamma + \beta_1\gamma_1 + \beta_2\gamma_2)^2$$

oder  $\Delta^2 = 1$

und hieraus (16) .....  $\Delta = \pm 1$ . Hiernach können wir auch die

Gleichungen 7) bis 15), wenn wir die oberen Zeichen zusammen und die unteren Zeichen zusammen gelten lassen, mit Anwendung partieller Differentialquotienten so schreiben:

$$\begin{aligned} \pm \alpha &= \frac{\partial \Delta}{\partial \alpha}, & \pm \alpha_1 &= \frac{\partial \Delta}{\partial \alpha_1}, & \pm \alpha_2 &= \frac{\partial \Delta}{\partial \alpha_2}; \\ \pm \beta &= \frac{\partial \Delta}{\partial \beta}, & \pm \beta_1 &= \frac{\partial \Delta}{\partial \beta_1}, & \pm \beta_2 &= \frac{\partial \Delta}{\partial \beta_2}; \\ \pm \gamma &= \frac{\partial \Delta}{\partial \gamma}, & \pm \gamma_1 &= \frac{\partial \Delta}{\partial \gamma_1}, & \pm \gamma_2 &= \frac{\partial \Delta}{\partial \gamma_2}. \end{aligned}$$

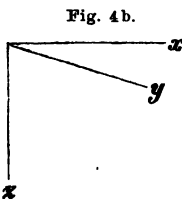
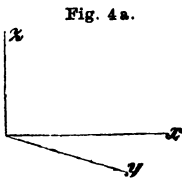
## § 6.

Es lässt sich aber auch bestimmen, in welchem Falle  $\Delta = +1$  und in welchem es  $= -1$  ist. Zu dem Ende schicken wir folgende Betrachtung voraus.

Denken wir uns ein rechtwinkliges Coordinatensystem, so kann, wenn einmal die  $xy$ -Ebene auch in Beziehung auf das Vorzeichen ihrer Coordinaten bestimmt ist, die positive  $z$ -Axe selbstverständlich nur zwei verschiedene Lagen haben: entweder oberhalb oder unterhalb dieser Coordinatenebene. Bestimmen wir nun den Cyklus der Aufeinanderfolge der Axen so, dass auf die  $x$ -Axe die der  $y$  und auf diese die der  $z$  folgt, welche also wiederum die der  $x$  hinter sich hat, so ergibt sich leicht Folgendes:

Stellen wir uns bei der ersten Lage der  $z$ -Axe (oberhalb der  $xy$ -Ebene) in die  $x$ -Axe so, dass unsere Füße auf der  $yz$ -Ebene stehen und der Kopf in der  $x$ -Axe liegt, Fig. 4a, so erfolgt die Drehung von der  $y$ - zur  $z$ -Axe von links nach rechts. Stellen wir uns jetzt ebenso in die  $y$ -Axe, und sehen die Drehung von der  $z$ - nach der  $x$ -Axe, so erfolgt diese in derselben Richtung, und ebenso verhält sich zu uns die Drehung von der  $x$ - nach der  $y$ -Axe, wenn wir in der  $z$ -Axe stehen. In dem ersten Systeme geht also die angegebene Drehung von einer Axe zur folgenden, wenn man sich in die dritte Axe gestellt denkt, überall von links nach rechts. Im zweiten Systeme dagegen ist, wenn sonst sich nichts ändert, als eben nur die Lage der  $z$ -Axe, Fig. 4b, die Drehung überall umgekehrt, nämlich von rechts nach links.

Wir wollen hiernach zwei Coordinatensysteme gleichstimmig nennen, wenn bei gleicher Aufeinanderfolge der Axen die Drehung entweder in beiden von links nach rechts oder in beiden von rechts nach links geschieht. Dagegen



nennen wir zwei Coordinatensysteme ungleichstimmig, wenn die Drehungsrichtung in dem einen Systeme die entgegengesetzte der andern ist. — Nur im ersteren Falle kann man das zweite System aus dem ersten als durch blosse Drehungen hervorgegangen denken. Hiernach beweisen wir folgenden

**Lehrsatz.** Wenn das neue Coordinatensystem mit dem gegebenen gleichstimmig ist, so ist  $\Delta = +1$ ; wenn sie nicht gleichstimmig sind, so ist  $\Delta = -1$ .

**Beweis.** Sind die beiden Systeme wiederum  $xyz$  und  $x'y'z'$ , immer mit demselben Anfangspunkte, aber sonst ganz beliebig gegen einander liegend, so wollen wir uns das erste fest denken und das zweite um den festen Anfangspunkt drehen. Dann sind offenbar die neun Richtungscosinus bei jeder neuen Lage des neuen Systems andere als bei jeder anderen Lage, und zwar so, dass sie sich für zwei einander unendlich nahe Lagen des neuen Systems nur um unendlich wenig von einander unterscheiden. Daraus folgt, dass auch der Werth des  $\Delta$  in zwei unendlich nahen Lagen sich nur unendlich wenig ändern wird, also nicht von  $+1$  zu  $-1$  überspringen, wenn irgend eine Drehung stattfindet und dadurch eine Lage in die andere übergeht. Der Werth des  $\Delta$  ist nun entweder  $+1$  oder  $-1$ . Daraus folgt mit Nothwendigkeit: er muss für beide Lagen constant sein. War er in der ersten Lage  $+1$ , so muss er auch in jeder zweiten Lage  $+1$  sein, und war er immer  $-1$ , so ist er immer  $-1$ . Bei der ganzen Bewegung des zweiten Systems bleibt also der Werth des  $\Delta$  unverändert. Man kann nun durch continuirliche Verrückung das zweite System in eine solche Lage bringen, dass die positive  $x'$ -Axe mit der positiven  $x$ -Axe zusammenfällt, und die positive  $y'$ -Axe mit der positiven  $y$ -Axe. Die positive  $z'$ -Axe kann alsdann zwei verschiedene Lagen annehmen: sie kann mit der positiven  $z$ -Axe zusammen- oder zu ihr in entgegengesetzte Richtung fallen. — Fallen erstens die beiden positiven Halbaxen der  $z$  und  $z'$  zusammen, oder mit anderen Worten: sind die beiden Systeme gleichstimmig, so sind für diese specielle Lage die Transformationsformeln der Coordinaten folgende:

$$x' = x, \quad y' = y, \quad z' = z,$$

folglich

$$\alpha = 1, \beta = 0, \gamma = 0; \alpha_1 = 0, \beta_1 = 1, \gamma_1 = 0; \alpha_2 = 0, \beta_2 = 0, \gamma_2 = 1.$$

Daraus folgt aber  $\Delta = +1$ , und da durch irgend welche Bewegung des zweiten Systems der Werth von  $\Delta$  sich gar nicht ändert, so ist auch der ursprüngliche Werth des  $\Delta$ , d. h. der bei der ursprünglichen Lage des zweiten Systems,  $+1$  gewesen. — Nehmen wir aber

zweitens an, dass bei dem Zusammenfallen des  $x'$  mit  $x$ , des  $y'$  mit  $y$  die  $z$ -Axen entgegengesetzte Richtung hätten, d. h. dass wir mit zwei ungleichstimmigen Systemen zu thun hätten, so würden wir bekommen  $x' = x$ ,  $y' = y$ ,  $z' = -z$ , und dann würde der Werth  $\Delta = -1$  sein, denn von den Transformationscoefficienten sind alle Null ausser  $\alpha$  welches  $= 1$ ,  $\beta_1$  welches  $= 1$ ,  $\gamma_2$  welches  $= -1$  ist. In diesem zweiten Falle ist folglich auch bei der ursprünglichen Lage der beiden Systeme  $\Delta = -1$ .

Anmerkung. Handelt es sich nicht um zwei gegebene Coordinatensysteme, sondern hat man bei einer Untersuchung die Wahl der Transformation, so wird man in der Regel annehmen, dass das neue System mit dem alten gleichstimmig ist. Sonst kann man je zwei ungleichstimmige Systeme in gleichstimmige verwandeln, indem man die eine Axe, etwa die  $z$ -Axe, in entgegengesetzter Richtung nimmt.

### § 7.

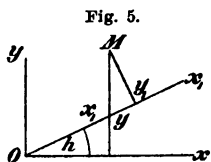
Die hier gegebenen Formeln empfehlen sich namentlich durch die Symmetrie, haben indess den Nachtheil, dass zwölf Grössen, nämlich die Cosinus  $\alpha$ ,  $\beta$ , ... eingeführt werden müssen, von denen nur drei willkürlich sind, die Bestimmung der anderen aber eine nicht unbedeutende Rechnung erfordert. Aus diesem Grunde hat Euler eine andere Art der Transformation der Coordinaten eingeführt, bei welcher nur drei Winkel vorkommen, von welchen dann die neuen Coordinaten allein abhängen. Hierbei geht allerdings die Symmetrie der Formeln verloren, und es wird von der Art des Problems abhängen, welche Methode die vortheilhafteste ist.

Wir geben hier diese Euler'sche Methode, wobei wir beide Systeme als gleichstimmig betrachten. (Sollte dies nicht der Fall sein, so ist ja nur bei einer der Coordinaten das Vorzeichen zu ändern.)

Wir setzen voraus, dass beide Systeme gleichen Anfangspunkt  $O$  haben. Dann seien:  $h$  und  $k$  die Winkel, welchen die als positiv angenommene Seite des Durchschnittes der Ebenen  $xy$  und  $x'y'$  bezüglich mit den Axen  $OX$  und  $OX'$  machen, und  $i$  der Winkel zwischen den positiven Seiten der Axen  $OZ$  und  $OZ'$ . Durch diese drei Winkel  $h$ ,  $k$ ,  $i$  ist offenbar das neue Coordinatensystem  $x'y'z'$  völlig bestimmt. Nun wird (Fig. 5):

I. Ebene  $xy$  in der Richtung, die vom positiven  $OX$  zum positiven  $OY$  führt, um den Winkel  $h$  um  $OZ$  gedreht, dann fällt  $OX$  in den betrachteten Durchschnitt. Die auf die so veränderten Axen

bezüglichen Coordinaten bezeichnen wir mit  $x_1, y_1, z_1$ , wo  $z_1 = z$  ist. Der Durchschnitt wird dann Axe  $OX_1$ . Sei  $N$  der Punkt, auf den sich die Coordinaten beziehen,  $M'$  (Fig. 5) seine Projection auf Ebene  $xy$ , so ist offenbar:



$$1) \quad \begin{aligned} x &= x_1 \cos h - y_1 \sin h, \\ y &= x_1 \sin h + y_1 \cos h, \quad z = z_1. \end{aligned}$$

II. Nun drehen wir Ebene  $y_1 z_1$  so um  $Ox_1$ , dass die positive Seite von  $Oy_1$  den Winkel  $i$  beschreibt, dann fällt Ebene  $x_1 y_1$  mit Ebene  $x' y'$  zusammen. Seien die auf die neue Lage der Axen bezogenen Coordinaten nun  $x_2, y_2, z_2$ , so ergibt sich wie in I. (indem wir  $x y z x_1 y_1 z_1 h$  bezüglich mit  $y_1 z_1 x_1 y_2 z_2 x_2 i$  vertauschen):

$$x_1 = x_2, \quad x_1 = y_2 \cos i - z_2 \sin i, \quad z_1 = y_2 \sin i + z_2 \cos i.$$

Diese Gleichungen und die Gleichungen 1) geben dann:

$$2) \quad \begin{aligned} x &= x_2 \cos h - y_2 \sin h \cos i + z_2 \sin h \sin i, \\ y &= x_2 \sin h + y_2 \cos h \cos i - z_2 \cos h \sin i, \\ z &= y_2 \sin i + z_2 \cos i. \end{aligned}$$

III. Endlich drehen wir Ebene  $x_2 y_2$  so um  $OZ_2$ , dass die positive Axe  $OX_2$  den Winkel  $k$  beschreibt; die auf die veränderten Axen bezüglichen Coordinaten sind dann die verlangten mit  $x' y' z'$  bezeichneten. Ihre Werthe ergeben sich aus den Formeln 1), wenn man  $x y z x_1 y_1 z_1 h$  mit  $x_2 y_2 z_2 x' y' z' k$  vertauscht, also:

$$x_2 = x' \cos k - y' \sin k, \quad y_2 = x' \sin k + y' \cos k, \quad z_2 = z'$$

in Verbindung mit Formel 2):

$$3) \quad \begin{aligned} x &= x' (\cos h \cos k - \sin h \sin k \cos i) \\ &\quad - y' (\cos h \sin k + \sin h \cos k \cos i) + z' \sin h \sin i, \\ y &= x' (\sin h \cos k + \cos h \sin k \sin i) \\ &\quad - y' (\sin h \sin k - \cos h \cos k \sin i) - z' \cos h \cos i, \\ z &= z' \sin k \sin i + y' \cos k \sin i + z' \cos i, \end{aligned}$$

womit die Aufgabe gelöst ist.

Aber auch die Werthe der zwölf Cosinus  $\alpha \beta \gamma \alpha_1 \dots$  ergeben sich aus diesen Formeln durch  $h k i$  ausgedrückt, wenn man die Coefficienten von  $x' y' z'$  in diesen Formeln und denen des § 5 gleichsetzt.

Anmerkung. Sollen nicht allein die Richtungen der Coordinatenachsen, sondern auch der Anfangspunkt geändert werden und sind  $a, b, c$  die Coordinaten des neuen Anfangspunktes  $O'$ , so ist in den Formeln dieses und des vorigen Paragraphen für  $x, y, z$  nur  $x = x' + a$ ,  $y = y' + b$ ,  $z = z' + c$  zu schreiben.

## Erster Abschnitt.

### Curven im Raume.

#### Tangente und Normalebene.

##### § 8.

**Erklärung.** Tangente einer Curve ist diejenige Linie, welche durch einen Curvenpunkt und einen ihm unendlich nahen zweiten Punkt der Curve gezogen ist; dies ist so zu verstehen: Man denke sich zunächst durch irgend welche zwei Punkte einer Curve eine gerade Linie (Sehne) gezogen, und lasse alsdann den zweiten Curvenpunkt sich dem ersten immer mehr nähern, wobei er sich natürlich auf der Curve selbst bewegt; alsdann ist die Tangente die Grenzlage dieser beweglichen Geraden.

**Aufgabe.** An einen gegebenen Punkt  $(x, y, z)$  einer durch ihre Gleichungen gegebenen Curve die Tangente zu ziehen. Betrachten wir die Coordinaten der Curve  $x, y, z$  als Functionen der vierten unabhängigen Variablen  $t$  und lassen wir einem zweiten Werthe  $t + h$  dieser Variablen einen zweiten Curvenpunkt  $x_1, y_1, z_1$  entsprechen, d. h. einen Punkt, dessen Coordinaten sind:

$$x_1 = x + \Delta x, \quad y_1 = y + \Delta y, \quad z_1 = z + \Delta z,$$

wo  $\Delta x, \Delta y, \Delta z$  die bezüglichlichen Zunahmen sind, welche  $x, y, z$  erhalten, wenn man  $t$  durch  $t + h$  ersetzt, so sind die beiden Gleichungen einer Geraden, welche durch diese zwei Punkte hindurchgeht,

$$\frac{\xi - x}{x_1 - x} = \frac{\eta - y}{y_1 - y} = \frac{\xi - z}{z_1 - z},$$

wenn wir  $\xi, \eta, \xi$  ihre laufenden Coordinaten nennen. Setzt man statt der Coordinaten  $x_1, y_1, z_1$  ihre Werthe ein, so ergibt sich:

$$\frac{\xi - x}{\Delta x} = \frac{\eta - y}{\Delta y} = \frac{\xi - z}{\Delta z}.$$

Aber da mit abnehmendem  $h$  gesetzt werden kann:

$$\frac{\Delta x}{h} = \frac{dx}{dt}, \quad \frac{\Delta y}{h} = \frac{dy}{dt}, \quad \frac{\Delta z}{h} = \frac{dz}{dt},$$

so erhalten wir als die Gleichungen der Tangente:

$$\frac{\xi - x}{\frac{dx}{dt}} = \frac{\eta - y}{\frac{dy}{dt}} = \frac{\xi - z}{\frac{dz}{dt}},$$

ganz gleich, was für Coordinaten gewählt werden, rechtwinklige oder schiefwinklige; denn die Gleichung der Geraden, von der wir ausgegangen sind, ist ganz unabhängig von der Wahl der Coordinaten.

Anmerkung. Für die Variable  $t$  kann man auch die Bogenlänge  $s$  denken. Seien noch  $\frac{dx}{ds} = x'$ ,  $\frac{dy}{ds} = y'$ ,  $\frac{dz}{ds} = z'$ , so werden die Gleichungen der Tangente:

$$\frac{\xi - x}{x'} = \frac{\eta - y}{y'} = \frac{\xi - z}{z'}.$$

Auch kann  $t = x$  gesetzt werden, woraus man erhält:

$$\eta - y = \frac{dy}{dx} (\xi - x), \quad \xi - z = \frac{dz}{dx} (\xi - x).$$

Die Neigung, welche die Tangente zu den drei Coordinatenaxen hat, bestimmt sich nach den allgemeinen Formeln für die Neigung einer Geraden zu den Axen. Sind  $\alpha, \beta, \gamma$  die Richtungs cosinus der Tangente, so erhält man:

$$\alpha = \frac{\frac{dx}{dt}}{\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}}, \quad \beta = \frac{\frac{dy}{dt}}{\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}}$$

$$\text{und } \gamma = \frac{\frac{dz}{dt}}{\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}}.$$

So ist z. B. für die Schraubenlinie, wo  $x = a \cdot \cos t$ ,  $y = a \cdot \sin t$ ,  $z = \frac{bt}{2\pi}$  ist,

$$\alpha = \frac{-a \sin t}{\sqrt{a^2 + \frac{b^2}{4\pi^2}}}, \quad \beta = \frac{a \cos t}{\sqrt{a^2 + \frac{b^2}{4\pi^2}}},$$

$$\gamma = \frac{b}{2\pi \sqrt{a^2 + \frac{b^2}{4\pi^2}}} = \frac{b}{\sqrt{4a^2\pi^2 + b^2}}.$$

Bei dem letzten Ausdrucke ist zu merken, dass er die Grösse  $t$  gar nicht enthält: der Winkel  $\gamma$  ist also constant für alle Punkte der Schraubenlinie, oder die Tangente der Schraubenlinie bildet mit der  $z$ -Axe einen constanten Winkel. Da der Winkel, den sie mit der  $xy$ -Ebene bildet, das Complement dieses constanten Winkels ist,



so kann man auch sagen: die Neigung der Schraubenlinie gegen die Ebene des Grundkreises ist constant. Aus der in der Anmerkung zu § 2 gegebenen Definition der Schraubenlinie ergibt sich dies als selbstverständlich auch dann, wenn der Cylinder kein Rotationscylinder ist.

Bemerkung. Der Ausdruck:  $\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}$  hat eine sehr einfache Bedeutung. Nimmt man nämlich einen beliebigen Punkt der Curve als Anfangspunkt der Bogen  $s$ , die von da an jeder bis zu einem für ihn bestimmten Punkte  $x, y, z$  gezählt werden, so wird diese Grösse  $s$  ausser von den gegebenen constanten Coordinaten des Ausgangspunktes noch eine Function der Grösse  $t$  sein, und zwar lässt sich leicht der Differentialquotient dieser Function nach  $t$  finden; es ist nämlich  $\frac{ds}{dt} = \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}$ . Denn die Länge eines Bogens ist die Grenze für die Summe der Seiten der Polygone, die man der Curve einschreiben kann. Das Bogenelement  $ds$  ist also gleich der unendlich kleinen Sehne zwischen zwei unendlich nahen Punkten  $xyz$  und  $x + dx, y + dy, z + dz$ ; die Entfernung dieser beiden Punkte von einander wird aber eben durch den Ausdruck  $ds = \sqrt{dx^2 + dy^2 + dz^2}$  bestimmt. Hieraus ergibt sich, wenn wir die Bezeichnung  $\frac{dx}{ds} = x'$  u. s. w. anwenden:  $\alpha = x', \beta = y', \gamma = z'$ .

So ist in Bezug auf die Schraubenlinie  $\frac{ds}{dt} = \sqrt{a^2 + \frac{b^2}{4\pi^2}}$ , oder  $s = t \sqrt{a^2 + \frac{b^2}{4\pi^2}} + c$ , worin sich die Constante  $c$  nach dem Werthe von  $t$  richtet, für welchen  $s = 0$  sein soll. Lässt man z. B. die Schraubenlinie von der  $xy$ -Ebene anfangen, so ist  $s = 0$  für  $t = 0$ . Bei diesem Anfange der Schraubenlinie, den wir übrigens von vorn herein festgesetzt haben, ist also  $s = t \cdot \sqrt{a^2 + \frac{b^2}{4\pi^2}}$ . Berechnen wir einen Gang der Schraubenlinie, so ist  $t = 2\pi$ , also  $s = \sqrt{(2a\pi)^2 + b^2}$ , was auch nach dem Pythagoreischen Satze aus dem obenerwähnten Rechtecke klar ist.

Dann ist noch allgemein:

$$\left(\frac{dx}{ds}\right)^2 + \left(\frac{dy}{ds}\right)^2 + \left(\frac{dz}{ds}\right)^2 = 1 \text{ oder } x'^2 + y'^2 + z'^2 = 1$$

und durch nochmalige Differentiation nach dem als unabhängig angesehenen  $s$  erhält man:

$$\frac{dx}{ds} \frac{d^2x}{ds^2} + \frac{dy}{ds} \frac{d^2y}{ds^2} + \frac{dz}{ds} \frac{d^2z}{ds^2} = 0.$$

Jede Curve im Raume hat unendlich viele Normalen, denn es

lassen sich auf der Tangente als einer geraden Linie im Raume in jedem Punkte, folglich auch im Berührungspunkte unzählig viele Linien normal errichten, welche alle in einer Ebene liegen. Daher spricht man bei solchen Curven von einer Normalebene und versteht darunter diejenige, welche im Berührungspunkte auf der Tangente normal steht, und deren Gleichung somit ist:

$$\frac{dx}{dt}(\xi - x) + \frac{dy}{dt}(\eta - y) + \frac{dz}{dt}(\xi - z) = 0.$$

### Theorie der beiden Krümmungen.

#### § 9.

Die Definition der beiden Krümmungen einer Curve ist bereits in § 1 gegeben. Es sollen hier noch einige damit zusammenhängende Grössen definirt und die nöthigen Rechnungen ausgeführt werden.

Da nach vorigem Paragraphen die Sehne zwischen zwei einander unendlich nahen Punkten  $a$  und  $b$  die Richtung der Tangente in  $a$ , und die Sehne durch die ebenfalls unendlich nahen Punkte  $b$  und  $c$  die Richtung der Tangente in  $b$  angeben, so kann die erste Krümmung auch definirt werden als der unendlich kleine Winkel zweier durch  $a$  und  $b$  gehenden benachbarten Tangenten, dividirt durch den Bogen  $ab = ds$ , welcher mit der Sehne  $ab$  zusammenfällt. Dieser unendlich kleine Winkel heisst Contingenzwinkel. Die drei benachbarten Punkte  $a, b, c$  bestimmen aber auch die Richtung einer Ebene. Diese wird Osculations-, Krümmungs- oder Schmiegungebene genannt. Sie bestimmen ferner der Lage und dem Radius nach einen durch alle drei Punkte gehenden Kreis, dieser heisst Osculations- oder Krümmungskreis, demselben entsprechen der Krümmungsradius und der Krümmungsmittelpunkt. Da die Punkte  $a, b, c$  auch dem Krümmungskreise angehören, so sind die durch  $ab$  und  $bc$  gelegten Tangenten auch Tangenten des Krümmungskreises, und der durch  $a$  gehende Krümmungsradius ist zugleich eine Normale der Curve. Diese Normale heisst Hauptnormale des Punktes  $a$ , sie kann auch definirt werden als die Normale in der Krümmungsebene, und geht stets durch den Krümmungsmittelpunkt. Zieht man in der durch  $a$  gehenden Krümmungsebene einen zweiten Krümmungsradius durch  $b$ , so ist der Winkel zwischen beiden Krümmungsradien derselbe, als welcher von den beiden benachbarten Tangenten gemacht wird. Der letztere fällt ebenfalls mit einer Normale der Curve zusammen, jedoch nicht mit der Hauptnormale, da er nicht in die zu  $b$  gehörige Krümmungsebene fällt.

Denkt man sich endlich einen vierten Punkt  $d$  unendlich nahe an  $c$ , so bestimmen die Punkte  $bcd$  eine zweite Osculationsebene, der Winkel derselben mit der durch  $abc$  gehenden dividirt durch Bogen oder Sehne  $ab = ds$  ist dann die zweite Krümmung.

### § 10.

Es sollen nun die eben definirten Grössen der Rechnung unterworfen werden.

Es seien  $\alpha, \beta, \gamma$  die Cosinus der Winkel, welche die Tangente mit den Axen macht,  $\lambda, \mu, \nu$  die bezüglichen Cosinus für die Hauptnormale,  $a, b, c$  für das Loth auf die Krümmungsebene,  $r$  der Krümmungsradius,  $\delta$  die erste,  $\varepsilon$  die zweite Krümmung,  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes. Also auch  $\delta ds$  der Winkel zwischen zwei nächsten Tangenten,  $\varepsilon ds$  der zwischen zwei nächsten Krümmungsebenen.

Von diesen Grössen sind zunächst bekannt:

$$\alpha = x', \quad \beta = y', \quad \gamma = z' \quad (\S 8),$$

wenn man unter  $x', y', z'$  die Differentialquotienten von  $x, y, z$  nach dem Bogen  $s$  genommen versteht. Der Winkel zweier nächsten Tangenten ist gleich  $\delta ds$ , also, wenn man in § 3 Formel 5) für  $\vartheta$  diesen Werth setzt:

$$\delta^2 ds^2 = d\alpha^2 + d\beta^2 + d\gamma^2,$$

oder

$$\delta^2 = x''^2 + y''^2 + z''^2,$$

wenn  $x''$  u. s. w. die zweiten Differentialquotienten nach dem Bogen sind.

Aus diesem Werthe für die erste Krümmung erhält man sofort den für den Krümmungsradius. Da nämlich zwei auf einander folgende Radien des Krümmungskreises denselben Winkel wie die zugehörigen Tangenten machen, so hat man:  $r\delta ds = ds$ , oder

$$1) \quad r = \frac{1}{\delta} = \frac{1}{\sqrt{x''^2 + y''^2 + z''^2}}.$$

Was das Vorzeichen des Krümmungsradius anbetrifft, so soll dasselbe als positiv angenommen werden in der Richtung von der Curve zum Krümmungsmittelpunkte.

Wenn wir nun den Krümmungsradius auf die drei Axen projectiren, erhalten wir:

$$2) \quad r\lambda = \xi - x, \quad r\mu = \eta - y, \quad r\nu = \zeta - z,$$

wo noch  $\xi, \eta, \zeta$ , sowie  $\lambda, \mu, \nu$  zu bestimmen sind.

Die Gleichung des Krümmungskreises ist nun:

$$(u - \xi)^2 + (v - \eta)^2 + (w - \zeta)^2 = r^2.$$

Da dieser durch drei auf einander folgende Punkte der Curve geht, so kann man für  $u, v, w$  bezüglich auch setzen:

$$x, y, z, \quad x + x' ds, \quad y + y' ds, \quad z + z' ds,$$

woraus man erhält:

$$(x - \xi)^2 + (y - \eta)^2 + (z - \zeta)^2 = r^2,$$

und wenn man für  $ux + x' ds$  u. s. w. schreibt und die eben gefundene Gleichung subtrahirt, oder was dasselbe ist, die letztere nach  $x, y, z$  differentiirt, so erhält man:

$$(x - \xi)x' + (y - \eta)y' + (z - \zeta)z' = 0.$$

Da aber unser Kreis noch durch einen dritten benachbarten Punkt geht, so ist für diesen zu ersetzen  $x$  durch  $x + x' ds$ ,  $x'$  durch  $x' + x'' ds$  u. s. w.; setzt man dies in die letzte Gleichung und subtrahirt dann die ursprüngliche, was wieder dem Differentiiren derselben gleichkommt, so er giebt sich:

$$(x - \xi)x'' + (y - \eta)y'' + (z - \zeta)z'' = -1.$$

Für die Krümmungsebene selbst aber gilt die Gleichung:

$$a(u - \xi) + b(v - \eta) + c(w - \zeta) = 0,$$

aus dem angeführten Grunde kann auch in dieser Gleichung  $u, v, w$  durch  $x, y, z$  ersetzt und die entstehende Gleichung zweimal differentiirt werden, also:

$$a(x - \xi) + b(y - \eta) + c(z - \zeta) = 0,$$

$$ax' + by' + cz' = 0,$$

$$ax'' + by'' + cz'' = 0.$$

Die drei Gleichungen multipliciren wir bezüglich mit 1,  $h$  und  $-k$ , addiren dann und bestimmen  $h$  und  $k$  so, dass die Coefficienten von  $a$  und  $b$  verschwinden, wo dann der von  $c$  von selbst wegfällt. Wir erhalten:

$$x - \xi + hx' = kx'',$$

$$y - \eta + hy' = ky'',$$

$$z - \zeta + hz' = kz''.$$

Multiplicirt man diese Gleichungen aber bezüglich mit  $x', y', z'$  und addirt, so hat man da nach dem Vorigen

$$(x - \xi)x' + (y - \eta)y' + (z - \zeta)z' = 0,$$

da auch  $x'x'' + y'y'' + z'z'' = 0$ :

$h = 0$ , also:

$$(x - \xi) = kx'', \quad (y - \eta) = ky'', \quad (z - \zeta) = kz''.*)$$

\*) Diese Methode wird öfter angewandt werden.

Hier ist noch  $k$  zu bestimmen. Multiplicirt man diese Gleichungen bezüglich mit  $x'', y'', z''$  und addirt, so ergibt sich nach dem Vorigen:

$$-1 = k\delta^2 \quad \text{oder} \quad r^2 = -k,$$

also:

$$3) \quad \xi - x = r^2 x'', \quad \eta - y = r^2 y'', \quad \xi - z = r^2 z''.$$

Hieraus erhält man die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes  $\xi, \eta, \xi$ .

Wegen Gleichung 2) sind dann auch die Cosinus der Winkel des Krümmungshalbmessers oder der Hauptnormale mit den Axen bekannt; nämlich:

$$4) \quad \lambda = rx'', \quad \mu = ry'', \quad \nu = rz''.$$

### § 11.

Bestimmen wir noch die Cosinus der Winkel  $a, b, c$ , welche das Loth auf die Krümmungsebene mit den Axen macht, aus denen sich dann die Gleichung der Krümmungsebene:

$$a(u - \xi) + b(v - \eta) + c(w - \xi) = 0$$

ergiebt. Zu dieser Bestimmung hat man die Gleichungen:

$$ax' + by' + cz' = 0, \quad ax'' + by'' + cz'' = 0, \quad a^2 + b^2 + c^2 = 1.$$

Es ergibt sich aus den beiden ersten:

$$a = m(y'z'' - z'y''), \quad b = m(z'x'' - x'z''), \quad c = m(x'y'' - y'x'');$$

und aus der dritten:

$$m^2 \{ (y'z'' - z'y'')^2 + (z'x'' - x'z'')^2 + (x'y'' - y'x'')^2 \} = 1.$$

Für letztere Gleichung kann man schreiben:

$$m^2 \{ x''^2(1 - x'^2) + y''^2(1 - y'^2) + z''^2(1 - z'^2) - 2(x'x''y'y'' + y'y''z'z'' + z'z''x'x'') \} = 1$$

$$\text{oder:} \quad m^2 \{ x''^2 + y''^2 + z''^2 - (x'x'' + y'y'' + z'z'')^2 \} = 1.$$

Das zweite Glied des Factors von  $m^2$  verschwindet und man hat

$$m^2 = r^2, \quad m = \pm r = \pm \frac{1}{\delta}.$$

Das Vorzeichen bleibt unbestimmt, so lange über die positive Richtung des Lothes keine Angabe gemacht ist. Wählt man das positive Zeichen, so ist also, wenn man die Grössen  $a, b, c$  in Form von Determinanten schreibt:

$$a = r \begin{vmatrix} y' & y'' \\ z' & z'' \end{vmatrix}, \quad b = r \begin{vmatrix} z' & z'' \\ x' & x'' \end{vmatrix}, \quad c = r \begin{vmatrix} x' & x'' \\ y' & y'' \end{vmatrix}.$$

§ 12.

Die Differentialquotienten sind hier nach dem Bogen  $s$  genommen; soll irgend eine andere unabhängige Veränderliche  $t$  eingeführt werden, so lassen sich die entsprechenden Formeln leicht demgemäss abändern, man setzt dann:

$$x' = \frac{\frac{dx}{dt}}{\frac{ds}{dt}}, \quad y' = \frac{\frac{dy}{dt}}{\frac{ds}{dt}}, \quad z' = \frac{\frac{dz}{dt}}{\frac{ds}{dt}},$$

$$x'' = \frac{d}{dt} \left( \frac{\frac{dx}{dt}}{\frac{ds}{dt}} \right) : \frac{ds}{dt} = \frac{\frac{ds}{dt} \frac{d^2x}{dt^2} - \frac{dx}{dt} \frac{d^2s}{dt^2}}{\left( \frac{ds}{dt} \right)^3},$$

und entsprechende Formeln für  $y''$  und  $z''$ . Aus diesen Formeln ergibt sich dann:

$$\delta^2 = \frac{1}{r^2} = \frac{\left( \frac{d^2x}{dt^2} \right)^2 + \left( \frac{d^2y}{dt^2} \right)^2 + \left( \frac{d^2z}{dt^2} \right)^2 - \left( \frac{d^2s}{dt^2} \right)^2}{\left( \frac{ds}{dt} \right)^4},$$

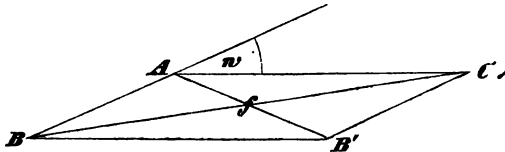
$$x - \xi = \frac{\frac{ds}{dt} \left( \frac{dx}{dt} \frac{d^2s}{dt^2} - \frac{ds}{dt} \frac{d^2x}{dt^2} \right)}{\left( \frac{d^2x}{dt^2} \right)^2 + \left( \frac{d^2y}{dt^2} \right)^2 + \left( \frac{d^2z}{dt^2} \right)^2}$$

und entsprechende Formeln für  $y - \eta$  und  $z - \xi$ .

§ 13.

Der Krümmungsradius und die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes ergeben sich auch durch geometrische Betrachtungen. In sehr einfacher Art z. B. durch die folgenden:

Fig. 6.



Man denke sich drei Punkte im Raume  $B, A, C$ , Fig. 6, deren Coordinaten resp. sind  $xyz, x_1y_1z_1, x_2y_2z_2$ . Man lege durch sie eine Ebene und vervollständige das Parallelogramm, dessen vierte Ecke  $B'$  die Coordinaten  $x_3y_3z_3$  habe. Alsdann sind die Coordinaten des Mittelpunktes  $f$  einerseits (weil  $Bf = fC$ ):

$$\frac{x + x_3}{2}, \quad \frac{y + y_3}{2}, \quad \frac{z + z_3}{2},$$

und andererseits (weil  $Af = fB'$ )

$$\frac{x_1 + x_3}{2}, \quad \frac{y_1 + y_3}{2}, \quad \frac{z_1 + z_3}{2},$$

es müssen folglich die Gleichungen bestehen

$$x_3 = x - x_1 + x_2, \quad y_3 = y - y_1 + y_2, \quad z_3 = z - z_1 + z_2.$$

Demnach ist die Länge der Linie  $AB'$  durch die Gleichung gegeben

$$\begin{aligned} AB'^2 &= (x_3 - x_1)^2 + (y_3 - y_1)^2 + (z_3 - z_1)^2 \\ &= (x - 2x_1 + x_2)^2 + (y - 2y_1 + y_2)^2 + (z - 2z_1 + z_2)^2, \end{aligned}$$

oder nach der gewöhnlichen Bezeichnung

$$AB'^2 = (\Delta^2 x)^2 + (\Delta^2 y)^2 + (\Delta^2 z)^2.$$

Andrerseits ist aber, wenn man den Winkel  $ABB'$  mit  $w$  bezeichnet:

$$AB'^2 = AB^2 + BB'^2 - 2 \cdot AB \cdot BB' \cos w,$$

$$\text{oder} \quad = (BB' - AB)^2 + BB' \cdot AB \cdot \left(2 \sin \frac{w}{2}\right)^2.$$

Daraus folgt

$$\left(2 \sin \frac{w}{2}\right)^2 = \frac{(\Delta^2 x)^2 + (\Delta^2 y)^2 + (\Delta^2 z)^2 - (BB' - AB)^2}{BB' \cdot AB}.$$

Will man diese Entwicklung benutzen, um den Krümmungsradius zu finden, so hat man die Punkte  $A, B, C$  als unendlich nahe Punkte einer Curve zu bestimmen.  $\angle ABB'$  oder  $w$  ist dann der Contingenzwinkel, denn dieser wird von  $AC$  und der Verlängerung von  $AB$  gebildet. Bedeutet ferner  $\varepsilon$  eine im Vergleich zu  $AB$  unendlich kleine Grösse, so wird

$$BB' = AC = AB + \varepsilon,$$

oder, wenn  $AB$  zu  $ds$ , also  $\varepsilon$  zu  $d^2s$  wird:

$$BB' \cdot AB = ds(ds + d^2s)$$

$$\text{und} \quad BB' - AB = ds + \varepsilon - ds = \varepsilon = d^2s;$$

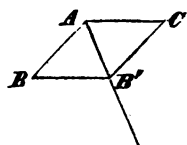
man erhält also, da ausserdem  $r = \frac{ds}{w}$  ist:

$$r = \frac{ds \cdot \sqrt{ds^2}}{\sqrt{(d^2x)^2 + (d^2y)^2 + (d^2z)^2 - (d^2s)^2}},$$

da  $d^2s$  gegen  $ds$  verschwindet und  $2 \sin \frac{w}{2}$  in  $w$  übergeht. Nimmt man noch  $s$  als unabhängige Veränderliche an, so wird wiederum

$$r = \frac{1}{\sqrt{x''^2 + y''^2 + z''^2}}.$$

Fig. 7.



Will man nun noch die Richtung von  $r$  haben, so nehme man  $AB = AC$ , Fig. 7, oder  $s$  als unabhängige Veränderliche: dann ist diese Richtung des Krümmungsradius die der Halbierungslinie des Winkels  $BAC$ . Nennen wir ferner die Länge des

Krümmungsradius wieder  $r$ , und die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes  $\xi, \eta, \zeta$ , so finden wir für diese die Proportionen

$$\frac{\xi - x_1}{x_3 - x_1} = \frac{r}{AB} = \frac{\eta - y_1}{y_3 - y_1} = \frac{\zeta - z_1}{z_3 - z_1},$$

und hieraus

$$\xi - x_1 = \frac{r(x_3 - x_1)}{AB} = \frac{r \cdot \Delta^2 x}{\sqrt{(\Delta^2 x)^2 + (\Delta^2 y)^2 + (\Delta^2 z)^2}}.$$

Es ist aber.

$$r = \frac{(\Delta s)^2}{\sqrt{(\Delta^2 x)^2 + (\Delta^2 y)^2 + (\Delta^2 z)^2}},$$

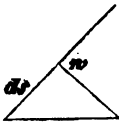
folglich, wenn wir diesen Werth in die letzte Gleichung einsetzen und zu den Grenzen übergehen:

$$\xi - x_1 = x'' \cdot r^2; \quad \text{ebenso } \eta - y_1 = y'' \cdot r^2, \quad \zeta - z_1 = z'' \cdot r^2.$$

#### § 14.

Endlich wollen wir noch folgende Ableitung anführen: Es ist zunächst für die ebenen Curven  $r = \frac{ds}{w}$ , oder da  $w$  unendlich klein ist,  $r = \frac{ds}{\sin w} = \frac{ds^2}{ds^2 \cdot \sin w}$ . Nun ist aber  $ds^2 \cdot \sin w$  der doppelte Inhalt

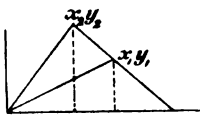
Fig. 8.



eines gleichschenkligen Dreiecks, Fig. 8, dessen Schenkel  $ds$  und dessen Aussenwinkel an der Spitze  $w$  ist. Diesen Inhalt findet man andererseits auf folgende Weise:

Den doppelten Flächeninhalt eines beliebigen schiefwinkligen Dreiecks findet man, wenn ein Scheitel der Anfangspunkt der Coordinaten ist und die andern beiden die Coordinaten  $x_1 y_1$  und  $x_2 y_2$  haben:  $\pm (x_1 y_2 - y_1 x_2)$ , Fig. 9a; also wenn kein Scheitel des Dreiecks im Anfangspunkte liegt, Fig. 9b, sondern die Coordinaten der Scheitel resp.  $xy, x_1 y_1$  und  $x_2 y_2$  sind:

Fig. 9 a.

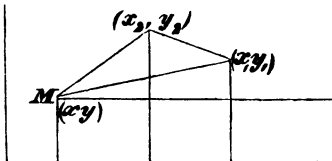


$$\pm \{(x_1 - x) \cdot (y_2 - y) - (x_2 - x) \cdot (y_1 - y)\}.$$

oder

$$\pm \{(\Delta x \cdot \Delta^2 y + 2 \Delta y) - (\Delta^2 x + 2 \Delta x) \Delta y\}$$

Fig. 9 b.



$$\text{oder } \pm \{\Delta x \cdot \Delta^2 y - \Delta y \cdot \Delta^2 x\}.$$

Sind die Seiten unendlich klein, und besonders die beiden, welche einen Winkel  $(\pi - w)$  bilden, um eine unendlich kleine Grösse einer höhern Ordnung verschieden, so wird der doppelte Inhalt

$$ds^2 \cdot \sin w = dx \cdot d^2 y - dy \cdot d^2 x.$$



Es ist somit für ebene Curven

$$r = \frac{ds^3}{dx \cdot d^2y - dy \cdot d^2x} = \frac{(dx^2 + dy^2)^{\frac{3}{2}}}{dx \cdot d^2y - dy \cdot d^2x},$$

worin  $x$  und  $y$  als Functionen einer dritten Grösse  $t$  angesehen werden.

Dies giebt sofort eine neue Ableitung für den Krümmungsradius im Raume; man braucht eben nur  $ds^3$  zu dividiren durch den doppelten Inhalt des entsprechenden Dreiecks. Diesen findet man, wenn man das Dreieck auf die drei Coordinatenebenen projicirt und die Quadrate der Projectionen addirt:

$$(dx d^2y - dy d^2x)^2 + (dy d^2z - dz d^2y)^2 + (dz d^2x - dx d^2z)^2,$$

oder wie sich eine solche Summe dreier Quadrate schreiben lässt:

$$(dx^2 + dy^2 + dz^2)(d^2x^2 + d^2y^2 + d^2z^2) - (dx d^2x + dy d^2y + dz d^2z)^2$$

oder 
$$ds^2(d^2x^2 + d^2y^2 + d^2z^2) - (ds d^2s)^2.$$

Demnach ist

$$r^2 = \frac{ds^6}{ds^2(d^2x^2 + d^2y^2 + d^2z^2) - ds^2 d^2s^2}$$

oder 
$$r = \frac{ds^3}{\sqrt{(d^2x)^2 + (d^2y)^2 + (d^2z)^2 - (d^2s)^2}},$$

und wenn man  $s$  als unabhängige Veränderliche annimmt:

$$r = \frac{1}{\sqrt{x''^2 + y''^2 + z''^2}}.$$

## § 15.

**Digression auf eine mechanische Aufgabe.** Diese Formeln finden Anwendung bei Bestimmung der Centrifugalkraft. Es soll sich ein materieller Punkt so bewegen, dass man sowohl seine Bahn, also die Curve die er beschreibt, als auch zu jeder Zeit den Punkt, wo er sich gerade befindet, kennt, d. h. analytisch ausgedrückt, seine Coordinaten  $x, y, z$  sind als Functionen der Zeit  $t$  gegeben. Die Principien der Mechanik lehren dann, dass die Kraft, welche die Bewegung bewirkt, zu Componenten nach den drei Axen die Grössen hat  $m \frac{d^2x}{dt^2}$ ,  $m \frac{d^2y}{dt^2}$ ,  $m \frac{d^2z}{dt^2}$ , wo  $m$  die Masse des Punktes ist. Man kann aber die Kraft statt nach den drei Axen auch auf unzählig viele andere Weisen zerlegen, z. B. nach Tangente und Krümmungsradius der Curve. Denn es ist

$$\frac{d^2x}{dt^2} \text{ oder } \frac{d}{dt} \frac{dx}{dt} \text{ oder } \frac{d}{dt} \left( \frac{dx}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} \right) \text{ gleich } \frac{dx}{ds} \cdot \frac{d^2s}{dt^2} + \frac{ds}{dt} \cdot \frac{d^2x}{ds^2} \cdot \frac{ds}{dt}.$$

Nun sind aber  $x', y', z'$  die Cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$  der Winkel, welche die Tangente mit den drei Axen bildet und  $x'', y'', z''$  sind resp. die Cosinus  $\lambda, \mu, \nu$  (§ 10) dividirt durch  $r$ ; es ist also

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = m \alpha \frac{d^2 s}{dt^2} + m \lambda \frac{\left(\frac{ds}{dt}\right)^2}{r},$$

oder da  $\frac{ds}{dt}$  die Geschwindigkeit  $v$  bezeichnet (und  $\frac{d^2 s}{dt^2} = \frac{dv}{dt}$  ist):

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = m \alpha \frac{d^2 s}{dt^2} + m \lambda \frac{v^2}{r};$$

$$m \frac{d^2 y}{dt^2} = m \beta \frac{d^2 s}{dt^2} + m \mu \frac{v^2}{r};$$

$$m \frac{d^2 z}{dt^2} = m \gamma \frac{d^2 s}{dt^2} + m \nu \frac{v^2}{r};$$

d. h. die ganze bewegende Kraft kann man sich zusammengesetzt denken aus zweien, von denen die eine,  $m \frac{d^2 s}{dt^2}$  mit den Axen die Richtungscosinus  $\alpha, \beta, \gamma$ , die andere,  $m \frac{v^2}{r}$ , die Richtungscosinus  $\lambda, \mu, \nu$  bildet; oder: Man kann die bewegende Kraft zerlegen in die Tangentialkraft  $m \frac{d^2 s}{dt^2}$  und in die (Normal-)Kraft  $m \frac{v^2}{r}$ , die nach dem Krümmungsradius und zwar vom Curvenpunkte nach dem Krümmungsmittelpunkte zu wirkt. Diese letztere nennt man gewöhnlich Centripetalkraft. Ihre Bestimmung ist für viele mechanische Betrachtungen von Wichtigkeit. Die ihr gleiche, aber entgegengesetzt gerichtete Kraft wird Centrifugalkraft genannt. Dieselbe würde, wenn sie zu der vorhandenen Kraft hinzukäme, bewirken, dass der Punkt seine Bahn nicht weiter verfolgte, sondern sich in der Richtung der augenblicklichen Tangente weiter bewegte. In der That, fügen wir der rechten Seite z. B. der ersten Gleichung das Glied  $- m \cos \lambda \frac{v^2}{r}$  hinzu, so haben wir

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = m \alpha \frac{d^2 s}{dt^2} \quad \text{oder da} \quad \frac{dx}{dt} = \alpha \frac{ds}{dt} \quad \text{ist:}$$

$$\frac{m d\left(\alpha \frac{ds}{dt}\right)}{dt} = m \alpha \frac{d^2 s}{dt^2},$$

woraus sich  $\alpha$  als constant ergibt, wie denn Gleiches für  $\beta$  und  $\gamma$  gilt.

## § 16.

Das Tangentenproblem, sowie die Theorie der Krümmungsebene und des Krümmungskreises sind jedoch nur besondere Fälle einer allgemeineren Aufgabe. Diese besteht darin, in den Gleichungen einer

Fläche oder einer Curve doppelter Krümmung, welche mehrere willkürliche Constanten enthalten, diese letzteren so zu bestimmen, dass die Fläche oder Curve mit einer gegebenen Curve doppelter Krümmung an einer bestimmten Stelle  $n$  auf einander folgende Punkte gemein hat, man sagt dann, dass beide eine Osculation  $n - 1^{\text{ter}}$  Ordnung haben. Das Problem löst sich in folgender Weise. Finde zunächst die Osculation mit einer Fläche statt. Seien  $x, y, z$  die Coordinaten des Punktes, in dem die Osculation stattfindet, so sind die des nächsten Punktes:  $x + dx, y + dy, z + dz$ , des folgenden:  $x + 2dx + d^2x$ , u. s. w. Es müssen also für die Fläche und die gegebene Curve übereinstimmen die Werthe  $x, dx, d^2x, \dots d^{n-1}x$  und ebenso die Werthe für  $y, z$  und ihre Differentiale. Es bleibt sich hier gleich, ob  $y$  und  $z$  als Functionen von  $x$  oder alle drei Coordinaten durch eine vierte gegeben sind, im letzteren, dem allgemeineren Falle sind zu identificiren die Werthe von  $x, \frac{dx}{dt}, \frac{d^2x}{dt^2}, \dots y, \frac{dy}{dt}$  u. s. w. Zieht man diese Werthe aus der Gleichung der gegebenen Curve, so sind, da es sich um ein gegebenes  $xyz$  handelt, auch die Differentialquotienten Constanten. Sei nun  $f(x, y, z, a, b, c \dots) = 0$  die Gleichung der Fläche und bildet man  $\frac{df}{dt} = 0, \frac{d^2f}{dt^2} = 0$  u. s. w., wo  $x, y, z$  als Functionen von  $t$  gedacht sind, und für  $x, \frac{dx}{dt} \dots$  die oben gefundenen constanten Werthe gesetzt werden, so kann man aus der Gleichung  $f = 0$  und ihren  $n - 1$  ersten Differentialquotienten  $n$  Constanten bestimmen, womit das Problem gelöst ist. Damit also unsere Fläche eine Osculation  $n - 1^{\text{ter}}$  Ordnung mit der gegebenen Curve haben kann, muss die erstere  $n$  Constanten enthalten. In Ausnahmefällen kann sich natürlich aus der Form der Flächengleichung eine Unmöglichkeit zur Bestimmung der Constanten ergeben, wo dann das Problem nicht zu lösen ist. Ist statt der Gleichung der Fläche die einer Curve, also noch eine zweite Gleichung  $\varphi(x, y, z, a, b, c) = 0$  gegeben, so finden noch die Gleichungen  $\frac{d\varphi}{dt} = 0, \frac{d^2\varphi}{dt^2} = 0$  u. s. w. statt; damit also zwischen beiden Curven eine Osculation  $n - 1^{\text{ter}}$  Ordnung stattfinde, müssen die Gleichungen  $f = 0$  und  $\varphi = 0$  zusammen  $2n$  Constanten enthalten.

Als erstes Beispiel nehmen wir das Tangentenproblem. Die Gleichungen einer Geraden  $\eta = a\xi + b, \xi = c\xi + d$  sind so zu bestimmen, dass eine Osculation  $1^{\text{ter}}$  Ordnung mit einer gegebenen Curve im Punkte  $xyz$  stattfinde. Es ist nämlich  $2n = 4$ , also  $n - 1 = 1$ . Man hat nun für den Berührungspunkt:

$$y = ax + b, \quad z = cx + d, \quad \frac{dy}{dx} = a, \quad \frac{dz}{dx} = c,$$

also  $\eta - y = \frac{dy}{dx}(\xi - x), \quad \zeta - z = \frac{dz}{dx}(\xi - x),$

welches die Gleichungen der Tangente sind.

Als zweites Beispiel dient die Krümmungsebene, deren Gleichung sei:  $a\xi + b\eta + c\zeta = 1$ ; sie enthält drei Constanten, es kann also eine Osculation 2<sup>ter</sup> Ordnung stattfinden. Man hat:  $ax + by + cz = 1$  und wenn man den Bogen  $s$  als unabhängige Variable betrachtet und mit  $x' y' z' x'' y'' z''$  die Differentialquotienten nach  $s$  bezeichnet:

$$ax' + by' + cz' = 0, \quad ax'' + by'' + cz'' = 0,$$

woraus sich die oben gefundene Gleichung für die Krümmungsebene leicht ergibt.

Um drittens die Gleichungen des Krümmungskreises zu finden, fügen wir zu der Gleichung der Krümmungsebene noch die einer Kugel hinzu, deren Mittelpunkt die Coordinaten  $x_1, y_1, z_1$  habe und in der Krümmungsebene liegt, es ist dann:

$$(\xi - x_1)^2 + (\eta - y_1)^2 + (\zeta - z_1)^2 = r^2 \quad \text{und} \quad ax_1 + by_1 + cz_1 = 1,$$

ferner:  $(x - x_1)x' + (y - y_1)y' + (z - z_1)z' = 0,$

$$(x - x_1)x'' + (y - y_1)y'' + (z - z_1)z'' = -1,$$

aus welchen Gleichungen sich wieder die oben gegebenen Formeln finden lassen.

## § 17.

Als viertes Beispiel wählen wir noch folgende Aufgabe. Es soll die Kugel bestimmt werden, welche durch vier einander unendlich nahe Punkte einer Curve doppelter Krümmung geht. Diese Kugel heisst Schmiegunskugel.

Bezeichnen  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten des Mittelpunktes und  $\varrho$  den Radius der Kugel, so ergeben sich nach § 16 zur Bestimmung dieser vier Grössen folgende Gleichungen:

$$(\xi - x)^2 + (\eta - y)^2 + (\zeta - z)^2 = \varrho^2, \quad (\xi - x)x' + (\eta - y)y' + (\zeta - z)z' = 0,$$

$$(\xi - x)x'' + (\eta - y)y'' + (\zeta - z)z'' = 1$$

und  $(\xi - x)x''' + (\eta - y)y''' + (\zeta - z)z''' = 0,$

wobei in Beziehung auf die Differentialquotienten  $s$  als unabhängige Variable gilt. Setzen wir der Kürze halber

$$x'y''' - y'z''' = a, \quad x'z''' - z'x''' = b, \quad y'x''' - x'y''' = c,$$

so ergeben die zweite und vierte dieser Gleichungen:

$$\xi - x : \eta - y : \xi - z = a : b : c$$

oder  $\xi - x = \mu \cdot a, \quad \eta - y = \mu \cdot b, \quad \xi - z = \mu \cdot c,$

wo  $\mu$  ein Factor ist, der aus der dritten Gleichung bestimmt wird:  
 $\mu (a \cdot x'' + b \cdot y'' + c \cdot z'') = 1$ , oder, wenn:

$$a \cdot x'' + b \cdot y'' + c \cdot z'' = \begin{vmatrix} x'' & x''' & x' \\ y'' & y''' & y' \\ z'' & z''' & z' \end{vmatrix} = \Delta \text{ gesetzt wird: } \mu = \frac{1}{\Delta}.$$

Danach wird  $\xi - x = \frac{a}{\Delta}, \quad \eta - y = \frac{b}{\Delta}, \quad \xi - z = \frac{c}{\Delta}.$

Jetzt findet man aus der ersten Gleichung  $\varrho^2 = \frac{a^2 + b^2 + c^2}{\Delta^2}.$

Es ist aber

$$a^2 + b^2 + c^2 = (x'^2 + y'^2 + z'^2) (x'''^2 + y'''^2 + z'''^2) - (x'x''' + y'y''' + z'z''')^2.$$

Wir haben nun die Gleichungen:  $x'^2 + y'^2 + z'^2 = 1$ , und daraus folgend:

$$x'x'' + y'y'' + z'z'' = 0 \text{ und } x'x''' + y'y''' + z'z''' = -(x''^2 + y''^2 + z''^2).$$

Folglich wird

$$a^2 + b^2 + c^2 = x'''^2 + y'''^2 + z'''^2 - (x''^2 + y''^2 + z''^2)^2.$$

Setzen wir für  $a, b, c$  ihre Werthe, so ergibt sich:

$$\Delta (\xi - x) = z'y''' - y'z''', \quad \Delta (\eta - y) = x'z''' - z'x''',$$

$$\Delta (\xi - z) = y'x''' - x'y''',$$

$$\varrho = \frac{1}{\Delta} \sqrt{x'''^2 + y'''^2 + z'''^2 - (x''^2 + y''^2 + z''^2)^2},$$

womit die Aufgabe gelöst ist.

## § 18.

**Die zweite Krümmung.** Sind wieder  $a, b, c$  die Cosinus der Winkel des Lothes auf die Krümmungsebene mit den Axen,  $\varepsilon$  die 2<sup>te</sup> Krümmung, so kann man in Gleichung 5) des § 3,  $\vartheta, \alpha \beta \gamma$  mit  $\varepsilon ds, abc$  vertauschen, also:

$$\varepsilon^2 ds^2 = da^2 + db^2 + dc^2 \text{ oder } \varepsilon^2 = a'^2 + b'^2 + c'^2,$$

wenn  $a', b', c'$  die nach  $s$  genommenen Differentialquotienten von  $a, b, c$  sind.

Die Grössen  $a, b, c$  sind § 11 bestimmt, aus ihnen ergeben sich  $a', b', c'$ . Indess fordert folgende Methode weniger Rechnung. Nach § 10 war:

$$1) \quad ax' + by' + cz' = 0, \quad 1a) \quad ax'' + by'' + cz'' = 0,$$

differentiirt man die erste Gleichung und zieht die andere ab, so ist also:

$$2) \quad a'x' + b'y' + c'z' = 0,$$

ausserdem hat man:

$$x^2 + y^2 + z^2 = 1, \quad a^2 + b^2 + c^2 = 1,$$

$$3) \quad x''x' + y''y' + z''z' = 0 \quad \text{und} \quad 4) \quad aa' + bb' + cc' = 0.$$

Wir multipliciren die Gleichungen 1) 2) 3) bezüglich mit  $p, 1, -q$ , Grössen die wir bestimmen, indem wir die Coefficienten von  $x', y'$  gleich Null setzen, wo dann auch der Coefficient von  $z'$  verschwindet,

$$\text{also:} \quad pa + a' = qx'', \quad pb + b' = qy'', \quad pc + c' = qz'',$$

und wenn wir diese Gleichungen bezüglich mit  $a, b, c$  multipliciren und addiren, wegen 1a) und 4):  $p = 0$ , also:

$$a' = qx'', \quad b' = qy'', \quad c' = qz''.$$

Diese Gleichungen ins Quadrat erhoben und addirt geben:

$$5) \quad \varepsilon^2 = \frac{q^2}{r^2} \quad (\text{vergl. § 10}).$$

Multiplicirt man sie aber mit  $x'', y'', z''$  und addirt, so erhält man:

$$a'x'' + b'y'' + c'z'' = \frac{q}{r};$$

wegen Gleichung 1a) lässt sich diese Gleichung auch schreiben:

$$ax''' + by''' + cz''' = -\frac{q}{r^3}.$$

Setzt man hier für  $a, b, c$  die Werthe aus § 11, so hat man für die linke Seite offenbar den Ausdruck:  $r\Delta$ , wo unter  $\Delta$  die Determinante

$$\begin{vmatrix} x' & x'' & x''' \\ y' & y'' & y''' \\ z' & z'' & z''' \end{vmatrix} \quad \text{zu verstehen ist, also:} \quad q = -r^3\Delta,$$

$$\text{also:} \quad a' = -r^3\Delta x'', \quad b' = -r^3\Delta y'', \quad c' = -r^3\Delta z''.$$

Die zweite Krümmung  $\varepsilon$  aber wird wegen Gleichung 5)  $\varepsilon = \pm r^2\Delta$ . Das Vorzeichen bestimmt sich danach, in welcher Richtung der Winkel der Krümmungsebene mit einer festen Ebene als positiv angenommen wird, dieser Winkel also bei Aenderung der ersteren zu- oder abnimmt.

## § 19.

An die Theorie der Krümmungen sollen hier noch einige Betrachtungen angeknüpft werden.

A) Wenn die erste Krümmung  $\delta$  verschwindet, so wird die Curve eine Gerade.

Geometrisch leuchtet dieser Satz ein. Ein analytischer Beweis ergiebt sich folgendermassen:

$\delta = \sqrt{x''^2 + y''^2 + z''^2}$  war der Werth der ersten Krümmung. Sie kann nur verschwinden, wenn  $x'' = y'' = z'' = 0$  ist. Diese Gleichungen kann man sofort integrieren:

$$x' = c, \quad y' = c_1, \quad z' = c_2,$$

wobei die sonst willkürlichen Constanten  $c, c_1, c_2$  nur der Gleichung

$$c^2 + c_1^2 + c_2^2 = 1$$

unterworfen sind. Die letzten drei Gleichungen integrirt geben wiederum

$$x = cs + d, \quad y = c_1s + d_1, \quad z = c_2s + d_2,$$

oder in folgender Form geschrieben:

$$\frac{x-d}{c} = \frac{y-d_1}{c_1} = \frac{z-d_2}{c_2}.$$

Dies sind aber die Gleichungen einer Geraden.

B) Verschwindet die zweite Krümmung, so ist die Curve eine ebene. Auch dies ist geometrisch klar. Analytisch stellt sich die Sache so: Es war § 18  $\varepsilon = \pm r^2 \Delta$ . Dies verschwindet, wenn  $r = 0$ , was nur möglich ist, wenn die Curve sich in einen Punkt zusammenzieht, oder wenn  $\Delta = 0$  wird. Nun war § 18

$$a' = qx'' = -r^3 \Delta x'', \quad \text{oder} \quad \Delta = -\frac{a'}{r^3 x''}.$$

Für  $\Delta = 0$  wäre also: entweder  $r = \infty$ , d. h. die Curve eine gerade Linie, oder  $a' = 0$ , also  $a$  constant. In derselben Weise zeigt sich dann, dass auch  $b$  und  $c$  constant sind, also alle Krümmungskreise zusammenfallen, die Curve also eben ist.

## § 20.

Zwei aufeinander folgende Normalebenen schneiden sich in einer Geraden, welche Krümmungsaxe genannt wird.

Wenn man in der Gleichung einer Normalebene die Grössen  $x, y, z$  durch  $x + dx, y + dy, z + dz$ ,  $\frac{dx}{dt}$  durch  $\frac{dx}{dt} + \frac{d^2x}{dt^2}$  u. s. w. ersetzt, so hat man die Gleichung der nächsten Normalebene. Es gilt also für den Durchschnitt beider die Gleichung der Normalebene:

$$\frac{dx}{dt} (\xi - x) + \frac{dy}{dt} (\eta - y) + \frac{dz}{dt} (\xi - z) = 0.$$

Und ihr Differentialquotient nach:

$$\frac{d^2x}{dt^2} (\xi - x) + \frac{d^2y}{dt^2} (\xi - y) + \frac{d^2z}{dt^2} (\xi - z) - \left(\frac{ds}{dt}\right)^2 = 0.$$

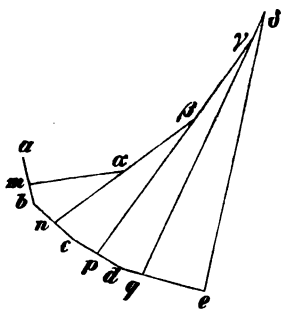
Beide Gleichungen ergeben dann die Krümmungsaxe.

§ 21.

Wenn wir auch die Ausdrücke zur Bestimmung des Krümmungsmittelpunktes bei Curven doppelter Krümmung ganz analog denen bei ebenen Curven hergeleitet haben, so besteht doch zwischen den Eigenschaften der Krümmungsmittelpunkte bei diesen Arten von Curven ein wesentlicher Unterschied.

Ist nämlich  $C$  irgend eine, ebene oder doppelt gekrümmte, gegebene Curve, dann bilden die Krümmungsmittelpunkte, die zu dieser Curve gehören, einen stetigen Zug, eine zweite Curve  $C_1$ . In der Ebene findet nun die merkwürdige Relation statt, dass jede Tangente von  $C_1$ , Fig. 10, Normale im entsprechenden Punkte

Fig. 10.



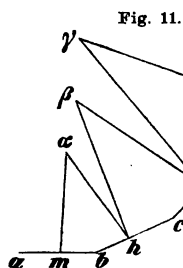
von  $C$  ist: dies ist von selbst klar. Sind nämlich  $ab, bc, cd, de$  vier auf einander folgende Elemente der Curve  $C$ , und  $m\alpha, n\beta, p\gamma, q\delta$  die zugehörigen Normalen (die man sich in den Mitten jener vier als geradlinig angesehenen Elemente errichtet denken kann), so sind die Durchschnittspunkte je zweier auf einander folgenden Normalen, nämlich  $\alpha, \beta, \gamma$  Punkte der zugehörigen Curve  $C_1$ , denn sie sind die Krümmungsmittelpunkte für jene Elemente von  $C$ . Mithin sind

$\alpha\beta, \beta\gamma$  Elemente von  $C_1$ , und diese geraden Linien geben zugleich die Richtungen der zugehörigen Tangenten von  $C_1$  an. Es ist also  $\alpha\beta$  Tangente von  $C_1$ , zugleich ist es aber der Construction nach Normale an  $C$ . Und so die übrigen. (Statt der geradlinigen Elemente  $ab, bc, cd, de$  u. s. w. kann man sich, für unser Capitel noch angemessener, Kreisbögen denken; d. h. man kann jede Curve in der Ebene  $C$  ansehen als zusammengesetzt aus einer unendlichen Anzahl unendlich kleiner Kreisbögen, die alle zu andern Radien und andern Mittelpunkten gehören, und diese Centren sind keine andern Punkte als die Punkte der Linie  $C_1$ , welche man bekanntlich die Abgewickelte oder Evolute der Curve  $C$  nennt.)

Im Raume fehlen gewisse von diesen Eigenschaften. Sind  $ab, bc, cd, de$ , Fig. 11, aufeinander folgende Elemente einer Curve doppelter Krümmung, liegen also von ihnen nur je zwei anstossende in einer Ebene, so lege man, um den Krümmungsmittelpunkt für den Kreis, der durch  $a, b, c$  geht, zu finden, durch diese drei Punkte eine Ebene, und errichte in ihr auf den Linien  $ab$  und  $bc$  in ihren Mitten die Normalen, deren Schnittpunkt  $\alpha$  der gesuchte Punkt ist. Ebenso



findet man  $\beta$  als Krümmungsmittelpunkt für den Kreis, der durch  $b, c, d$  geht, und  $\gamma$  für den Kreis, der durch  $c, d, e$  geht u. s. w.  $h\alpha$ ,



welches den Mittelpunkt  $\alpha$  enthält, liegt also in der Ebene  $abc$ , dagegen  $h\beta$  mit dem zweiten Mittelpunkte  $\beta$  in einer andern Ebene  $bcd$ ; und zwar ist der Neigungswinkel  $\alpha h\beta$  der der beiden andern Ebenen  $abc$  und  $bcd$ , denn  $h\alpha$  und  $h\beta$  sind in einem Punkte  $h$  des gemeinschaftlichen Durchschnitts  $bc$  beider Ebenen in beiden Ebenen normal errichtet.

Die Ebene der beiden Normalen  $h\alpha$  und  $h\beta$  ist zugleich die zum Element  $bc$  gehörige Normalebene, denn sie enthält zwei, folglich alle Normalen von  $bc$ . Die Linie  $\alpha\beta$  liegt also zwar in der Normalebene von  $bc$ , trifft aber dieses Element nicht.  $\alpha$  und  $\beta$  sind aber zwei Punkte von  $C_1$ , und es folgt daher, dass bei Curven doppelter Krümmung eine Tangente an  $C_1$  nicht Normale an  $C$  ist, denn sie trifft diese Curve nicht. Die Curve der Krümmungsmittelpunkte giebt also nicht, wie es bei ebenen Curven geschieht, durch Abwickeln die ursprüngliche Curve, sie fällt also nicht mit der Evolute derselben zusammen.

**Zusatz.** Der analytische Beweis dieser Behauptung ist länger und erfordert viel Rechnung. Ist  $xyz$  ein gegebener Punkt der Curve  $C$  und  $abc$  der entsprechende Krümmungsmittelpunkt, dann bestehen die drei Gleichungen

$$a = x + r^2 \cdot x'', \quad b = y + r^2 \cdot y'', \quad c = z + r^2 \cdot z''.$$

$ds$  ist das Bogenelement der Curve  $C$ . Hat man nun  $xyz$  und folglich auch  $r$  als Functionen von  $s$  gegeben, so sind auch  $abc$  hierdurch als Functionen von  $s$  aufgefasst. Bezeichnet man folglich die laufenden Coordinaten der Tangente an  $C_1$  mit  $\xi, \eta, \zeta$ , so sind ihre Gleichungen (nach § 8)

$$\frac{\xi - a}{\frac{da}{ds}} = \frac{\eta - b}{\frac{db}{ds}} = \frac{\zeta - c}{\frac{dc}{ds}}.$$

Setzt man nun in dieser Doppelgleichung für  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten  $x, y, z$  des Punktes der Curve  $C$  ein, so wird die resultirende Gleichung

$$\frac{x - a}{\frac{da}{ds}} = \frac{y - b}{\frac{db}{ds}} = \frac{z - c}{\frac{dc}{ds}} \quad \text{falsch.}$$

**Anmerkung.** Obgleich also im Raume diese Curve  $C_1$  nicht die Evolute  $C$  ist, so existiren dennoch auch für solche Curven Evoluten; man kann aus der Curve  $C$  andere Curven finden, durch deren Ab-

wicklung  $C$  entsteht, ja es hat sogar jede Curve (auch die ebene) unzählig viele Evoluten, nur ist für die Curven von doppelter Krümmung die Curve der Krümmungsmittelpunkte nicht unter diesen Evoluten enthalten. Diese Entwicklung hängt indess von einem Punkte aus der Theorie der sogenannten abwickelbaren Flächen ab, zu der wir erst später kommen.

## Zweiter Abschnitt.

### Flächen und Curven auf den Flächen.

#### Analytischer Ausdruck der Flächen.

##### § 22.

Auch hier beschäftigen wir uns zunächst mit der Bestimmung der Gleichung einer Fläche, das weiter ausführend, was wir bereits in § 4 angedeutet haben. Es giebt im Wesentlichen drei verschiedene Weisen eine Fläche analytisch darzustellen.

Man giebt entweder eine Coordinate als Function der beiden andern:  $z = \varphi(x, y)$ . Oder man giebt zweitens überhaupt nur eine Gleichung zwischen  $x, y, z$  in dieser Form:  $F(x, y, z) = 0$ ; dies zweite ist das gewöhnlichere, und es ist passend, alle Formeln so einzurichten, dass auf diese Form der Gleichung der Fläche Rücksicht genommen wird. Die erste Darstellungsart ist zwar ebenso allgemein, setzt aber voraus, dass man  $z$  aus der zweiten Gleichung explicite dargestellt habe, was die Auflösung beliebiger algebraischer oder transcender Gleichungen voraussetzt. Die dritte Form endlich, die von der grössten Wichtigkeit ist, ist folgende: Man denkt sich  $x, y, z$  als Function zweier neuer Variablen

$$x = f_1(u, v), \quad y = f_2(u, v), \quad z = f_3(u, v).$$

Mit dieser letzten Form des Ausdrucks hängen die beiden ersten auf eine leicht kenntliche Weise zusammen. Eliminirt man nämlich aus den drei Gleichungen der letzten Form die beiden Variablen  $u$  und  $v$ , so erhält man die zweite; und die erste ist selbst nur ein specieller Fall der dritten, denn man kann sie in folgende Gestalt bringen:  $x = u, \quad y = v, \quad z = \varphi(u, v)$ .

Ein Beispiel zu der dritten Art der Darstellung bietet die Kugel,

Fig. 12. Identificiren wir dieselbe mit der Erde, so können wir die Ebene  $xy$  als Aequator betrachten, und die positive  $x$ -Axe durch den ersten Meridian (Null Grad) hindurch gehen lassen. Denken wir

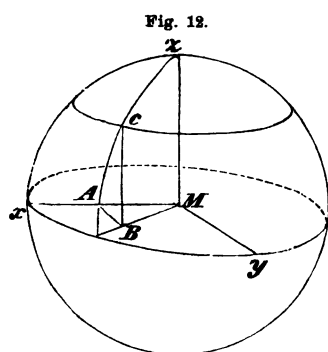


Fig. 12.

uns alsdann jeden Punkt auf der Kugel bestimmt durch seine geographische Länge  $u$  und seine geographische Breite  $v$ , so ist bekanntlich, wenn wir durch den fraglichen Punkt  $C$  und die  $z$ -Axe einen grössten Kreis gelegt denken, das Stück dieses Meridians von  $C$  bis zum Aequator  $= v$  und das Stück des Aequators von da bis zum Null-Meridian  $= u$ . Wir haben also in diesem Falle sphärische Coordinaten  $u$  und  $v$ . Construiert man

sich die orthogonalen, so ist offenbar  $z = a \sin v$ , wenn  $a$  der Kugelradius ist, und da die Projection des hier in Betracht kommenden Kugelradius auf die Ebene der  $xy$ , nämlich  $a \cos v$ , mit der  $x$ -Axe den Winkel  $u$  bildet, so ist zweitens  $x = a \cos v \cdot \cos u$  und drittens  $y = a \cos v \cdot \sin u$ . — Für die unabhängigen Variablen  $v$  und  $u$  besteht hier bloss die Bedingung, dass die geographische Länge  $u$  von  $0^\circ$  bis  $360^\circ$  alle Werthe durchlaufen kann, während die geographische Breite  $v$  nur die Werthe von  $-90^\circ$  (durch  $0^\circ$ ) bis  $+90^\circ$  annehmen kann, indem man die südliche Breite negativ rechnet; durch diese Bestimmung bezweckt man, dass alle Punkte der Kugel in den Gleichungen enthalten seien, und zwar alle nur eindeutig.

Man sieht leicht, wie man aus dieser Form der Gleichung der Kugel die zweite erhalten kann: Quadriert und addirt man die Gleichungen, die für die drei orthogonalen Coordinaten  $x, y, z$  bestehen, so werden  $u$  und  $v$  eliminirt, und man erhält die bekannte Gleichung der Kugel:  $x^2 + y^2 + z^2 = a^2$ .

Hätte man die Gleichung eines dreiaxigen Ellipsoids

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$$

in der dritten Form darzustellen, so könnte man z. B. setzen:

$$x = a \cos u \cos v, \quad y = b \sin u \cos v, \quad z = c \sin v.$$

### § 23.

Die dritte Form des analytischen Ausdrucks der Fläche hat eine sehr einfache geometrische Bedeutung. Betrachtet man nämlich die Fläche gegeben durch das System der drei Gleichungen

$$x = f_1(u, v), \quad y = f_2(u, v), \quad z = f_3(u, v),$$

so findet man für jedes Werthepaar, welches man den unabhängigen Veränderlichen  $u$  und  $v$  beilegt, und wenn man  $x, y, z$  aus ihren Gleichungen berechnet, einen bestimmten Punkt der Fläche. Legt man aber dem  $v$  einen numerischen Werth bei und lässt ihn für alle Werthe, die man  $u$  giebt, constant, so wird dadurch das System der gegebenen drei Gleichungen in ein System dreier Gleichungen verwandelt, die nicht mehr zwei Unabhängige enthalten, sondern eine: ein solches System ist aber (§ 3) der analytische Ausdruck einer Curve im Raume, welche auf der Fläche liegt. Die Gleichung  $v = c$ , zu den obigen drei hinzugefügt, drückt also eine gewisse Curve auf der Fläche aus. Nehmen wir aber an, dass sich  $v$  continuirlich ändert, so bekommt man für jeden Werth desselben eine solche Curve auf der Fläche, der Inbegriff aller Werthe von  $v$  bedingt also ein System von Curven, von denen eine jede ganz auf der Fläche liegt, und welche die ganze Fläche überziehen. Eine solche Grösse  $v$ , welche für eine Curve oder Fläche constant ist, durch ihre Aenderung aber die Aenderung der Linie oder Fläche bedingt, wird bekanntlich Parameter genannt.

Legt man ebenso dem  $u$  einen constanten Werth bei, dass also nur  $v$  variabel bleibt, so bekommt man ebenfalls eine Curve auf der Fläche, und lässt man  $u$  Parameter sein, so ergiebt der Inbegriff aller Werthe desselben alle Curven, welche dieser ersten analog sind.

Hieraus schliessen wir: Die dritte, d. h. diejenige Darstellungsart einer Fläche, nach welcher man ihre Coordinaten als Functionen zweier neuen unabhängigen Variablen bestimmt, besteht darin, dass man sich die ganze Fläche durch zwei Systeme von Curven überzogen denkt. Das eine System entspricht der Gleichung  $u = c$ , das andere System entspricht der Gleichung  $v = c_1$ . Jeder Punkt der Fläche wird alsdann betrachtet als gegeben als Durchschnittspunkt einer Curve des einen Systems und einer Curve des andern Systems.

Wenden wir dies auf das oben gewählte Beispiel der Kugel an, so finden wir zunächst, dass alle Punkte, für welche  $u$  einen constanten Werth hat, auf demselben Meridian liegen, oder dass die Gleichung  $u = c$  auf der Kugel einen Meridian ausdrückt. Ebenso sieht man, dass die Gleichung  $v = c_1$  einen Parallelkreis bedeutet. Will man also nach der oben gewählten Methode einen Punkt der Kugel angeben, so giebt man sein  $u$  und sein  $v$ , und damit resp. seinen Meridian und seinen Parallelkreis. Als den Durchschnitt

dieser beiden für jeden Punkt (unter der Bedingung der in § 22 angegebenen Einschränkung für  $u$  und  $v$ ) bestimmten Kreise sieht man den Punkt an; d. h. man betrachtet ihn als Durchschnitt zweier Curven, von welchen die eine zu dem Systeme gehört, dessen Gleichung ist  $u = \text{constans}$ , und die andere zu dem Systeme, dessen Gleichung ist  $v = \text{constans}$ .

#### § 24.

Anmerkung. Etwas Aehnliches ist schon die Coordinatenmethode in der Ebene. Mit dem Ausdrucke: Einführung rechtwinkliger Coordinaten will man bezeichnen, dass man sich die ganze Ebene mit zwei auf einander normalen Systemen paralleler Linien überzogen denkt, und jeden Punkt als Durchschnitt einer Geraden des einen Systems in eine des andern Systems giebt. Aehnlich ist es bei schiefwinkligen und Polarcoordinaten, nur dass bei den erstern die beiden Systeme gerader Linien unter irgend einem schiefen Winkel gegen einander geneigt sind, und bei den andern nur das eine System geradlinig, nämlich ein ebenes Strahlenbüschel mit dem Anfangspunkte der Polarcoordinaten als Mittelpunkt, das andere dagegen eine Schaar concentrischer Kreise ist.

Ja selbst die erste analytische Art, eine Fläche darzustellen, hat ganz die analoge Bedeutung, was schon daraus hervorgeht, dass sie nur ein specieller Fall der dritten ist. Schreibt man nämlich die Gleichung  $z = \varphi(x, y)$  so:  $x = u$ ,  $y = v$ ,  $z = \varphi(u, v)$ , so giebt die erste Gleichung  $x = u$  eine ebene Curve parallel der Ebene der  $yz$ , und alle diejenigen Punkte, für welche  $y = v$  ist, liegen in einer ebenen Curve, die parallel der  $xz$ -Ebene ist. Die erste Darstellungsart der Flächen bedeutet also, dass man sich die Fläche überzieht mit solchen ebenen Curven, die entweder der  $xz$ -Ebene oder der  $yz$ -Ebene parallel sind, und die Punkte der Fläche giebt als Durchschnitte je zweier Curven dieser Systeme.

#### § 25.

**Lehrsatz.** Jede Gleichung zwischen den beiden unabhängigen Variabeln  $u$  und  $v$  der drei Gleichungen einer Fläche giebt eine Curve auf der Fläche.

Denn fügt man zu den drei Gleichungen

$$x = f_1(u, v), \quad y = f_2(u, v), \quad z = f_3(u, v)$$

noch eine Gleichung  $\Theta(u, v) = 0$ , so kann man offenbar mittelst derselben eine der beiden Unabhängigen  $u$  oder  $v$  aus den ersten drei

eliminiren, so dass drei Gleichungen übrig bleiben, welche nur eine Unabhängige enthalten, und dies ist der analytische Ausdruck einer Curve im Raume, und zwar einer Curve, die auf der gegebenen Fläche liegt, weil alle ihre Punkte den Gleichungen der Fläche genügen.

Bei dem Beispiele der Schraubenlinie hatten wir etwas Aehnliches, indem wir sie definirten als auf der Schraubenfläche liegend (§ 4). Für unser letztes Beispiel, die Kugel, ergibt sich, dass man eine Curve auf derselben offenbar am einfachsten darstellen wird, indem man ein Mittel angiebt, um aus der geographischen Länge eines Punktes dieser Curve die geographische Breite und umgekehrt zu finden. In diesem Beispiele bezeichnet also jede Gleichung zwischen  $u$  und  $v$  eine sphärische Curve.

Die Gleichung der Fläche sei gegeben in der Form 2)  
oder 1) (§ 22).

### Untersuchung der Flächen mittelst schneidender Ebenen.

#### § 26.

Zunächst wollen wir der Gleichung einer Fläche die Form  $F(x, y, z) = 0$  geben, wo  $x, y, z$  rechtwinklige Coordinaten sind.

Ein Hauptmittel, um die Gestalt einer Fläche kennen zu lernen, besteht darin, dass man ebene Schnitte legt und diese untersucht. Von allen diesen ebenen Schnitten sind diejenigen am leichtesten zu discutiren und zu berechnen, welche in den drei Coordinatenebenen liegen. Will man nämlich den Schnitt einer Fläche mit der  $xy$ -Ebene untersuchen, so hat man nur in der Gleichung der Fläche  $z = 0$  zu setzen: dadurch erhält man unmittelbar die Curve, in welcher die Fläche die  $xy$ -Ebene schneidet; und ebenso ist es mit den beiden anderen Coordinatenebenen. Hat man dagegen nicht gerade den Schnitt einer Coordinatenebene, sondern irgend einer andern Ebene zu discutiren, so wird es am einfachsten sein, diese andere Ebene zu einer der Coordinatenebenen zu machen. Dies giebt zwar mitunter einige Rechnungslängen, aber keine Rechnungsschwierigkeiten.

Selbstverständlich findet hier eine der beiden Methoden der Coordinatenverwandlung Anwendung, die in den §§ 5, 6, 7 gegeben sind.

Mit Hilfe dieser Coordinatentransformation wollen wir jetzt die Frage beantworten: Kann man durch einen beliebigen Punkt einer Fläche zweiten Grades einen Kreisschnitt legen? Wir wollen uns hier zunächst der Methode des § 5 bedienen, und stellen zu dem Ende die Gleichung der Fläche zweiten Grades so auf, dass der

betrachtete Punkt Anfangspunkt wird. Analytisch stellt sich dies dadurch dar, dass das constante Glied fehlt. Da man ferner jedesmal die Coordinatenaxen so legen kann, dass in der Gleichung der Fläche die Producte je zweier verschiedener Coordinaten fehlen, so können wir als allgemeinste Gleichung der Fläche zweiten Grades, bei der der Anfangspunkt der gegebene Punkt ist, folgende aufstellen:

$$I) \quad Ax'^2 + By'^2 + Cz'^2 + 2Dx' + 2Ey' + 2Fz' = 0.$$

Dies ist nämlich diejenige Form der Gleichung, welche die Fläche annimmt, wenn die Coordinatenaxen den Hauptaxen parallel angenommen werden. Führt man nun ein neues Coordinatensystem ein und zwar durch folgende Transformationen:

$x' = \alpha x + \beta y + \gamma z$ ,  $y' = \alpha' x + \beta' y + \gamma' z$ ,  $z' = \alpha'' x + \beta'' y + \gamma'' z$ ,  
so haben wir nach gemachter Substitution in die in diesem Systeme ausgedrückte Gleichung der Fläche die Bedingung einzuführen, dass die Fläche von einer der neuen Coordinatenebenen, z. B. von der der  $xy$ , in dem gesuchten Schnitte getroffen werde, d. h. wir haben  $z = 0$  zu setzen. Dann ist:

$$x' = \alpha x + \beta y, \quad y' = \alpha' x + \beta' y, \quad z' = \alpha'' x + \beta'' y.$$

Wegen des in § 5 gefundenen Werthes von  $z$  ist die Gleichung  $z = 0$  gleichbedeutend mit:

$$II) \quad \gamma x' + \gamma' y' + \gamma'' z' = 0.$$

Setzen wir nun die Werthe von  $x', y', z'$  in die Gleichung der Fläche ein, so erhalten wir:

$$III) \quad x^2 \{A\alpha^2 + B\alpha'^2 + C\alpha''^2\} + 2xy \{A\alpha\beta + B\alpha'\beta' + C\alpha''\beta''\} \\ + y^2 \{A\beta^2 + B\beta'^2 + C\beta''^2\} + 2x \{D\alpha + E\alpha' + F\alpha''\} \\ + 2y \{D\beta + E\beta' + F\beta''\} = 0.$$

Diese Gleichung giebt also den Durchschnitt der Ebene

$$\gamma x' + \gamma' y' + \gamma'' z' = 0$$

mit der gegebenen Fläche zweiten Grades. Damit die dadurch ausgedrückte Curve ein Kreis sei, muss zunächst der Coefficient des zweiten Gliedes Null, und ferner die Coefficienten, welche die Quadrate der Coordinaten multipliciren, einander gleich sein. Nennen wir den Werth dieser beiden letzteren Coefficienten  $f$ , so haben wir folgende drei Gleichungen:

$$1) \quad A\alpha\beta + B\alpha'\beta' + C\alpha''\beta'' = 0, \quad 2) \quad A\alpha^2 + B\alpha'^2 + C\alpha''^2 = f, \\ 3) \quad A\beta^2 + B\beta'^2 + C\beta''^2 = f.$$

Bis hierher ist die Untersuchung ganz allgemein. Wir wollen aber von jetzt an den Fall ausschliessen, dass von den drei Coeffi-

cienten  $A, B, C$  irgend zwei einander gleich sind. Dann ist nämlich die Fläche eine Umdrehungsfläche, und bei dieser sind alle Schnitte normal zur Axe, und nur diese Kreise. Den Fall jedoch, dass eine der drei Grössen  $A, B, C$  Null ist, d. h. die beiden Paraboloid, sowie den elliptischen und den hyperbolischen Cylinder, schliessen wir nicht aus, wohl aber den parabolischen, sowie das parabolische Paraboloid, denn bei diesem sind zwei Coefficienten Null, und wir haben soeben festgesetzt, dass nicht zwei denselben Werth haben sollen.

Setzen wir noch über das (bis jetzt ganz willkürlich gelassene) Grössenverhältniss der Coefficienten  $A, B, C$  fest, dass

$$A > B > C,$$

dass also die Differenzen  $A - B, B - C$  positiv sind, so fragt es sich jetzt: Lassen sich die Gleichungen 1), 2), 3) für alle Coefficienten  $A, B, C$ , welche nur den soeben gemachten Bedingungen genügen, lösen, und wie lauten die daraus hervorgehenden Werthe von  $\gamma, \gamma', \gamma''$ ? Denn dass die Gleichungen die Grössen  $\alpha, \beta, \alpha', \beta', \alpha'', \beta''$  und nicht die gesuchten  $\gamma, \gamma', \gamma''$  enthalten, macht keinen Unterschied, da wir Relationen genug haben, um jene auf diese zu reduciren. Wir formen nun die Gleichungen 1), 2), 3) so um, dass sie nur drei Grössen  $\gamma, \gamma', \gamma''$  (und ausserdem  $f$ ) enthalten.

Addirt man die beiden letzten, und berücksichtigt die Gleichungen 1), 2), 3) des § 5, so findet man:

$$A(1 - \gamma^2) + B(1 - \gamma'^2) + C(1 - \gamma''^2) = 2f,$$

oder

$$4) \quad A\gamma^2 + B\gamma'^2 + C\gamma''^2 = A + B + C - 2f.$$

Multiplicirt man die beiden letzten und subtrahirt von ihrem Producte das Quadrat der ersten, so ergibt sich:

$$AB(\alpha^2\beta'^2 - 2\alpha\alpha'\beta\beta' + \alpha'^2\beta^2) + BC(\alpha'^2\beta''^2 - 2\alpha'\alpha''\beta'\beta'' + \alpha''^2\beta'^2) + CA(\alpha''^2\beta^2 - 2\alpha\alpha''\beta\beta'' + \alpha^2\beta''^2) = f^2,$$

oder

$$AB(\alpha\beta' - \alpha'\beta)^2 + BC(\alpha'\beta'' - \beta'\alpha'')^2 + CA(\alpha''\beta - \alpha\beta'')^2 = f^2,$$

oder endlich wegen der Formeln 13), 14), 15), 16) des § 5:

$$5) \quad BC\gamma^2 + CA\gamma'^2 + AB\gamma''^2 = f^2.$$

Dazu fügen wir noch die Gleichung:

$$6) \quad \gamma^2 + \gamma'^2 + \gamma''^2 = 1.$$

Um nun aus diesen Gleichungen 4), 5), 6) zunächst  $\gamma$  zu finden, multiplicire man sie der Reihe nach mit  $A, 1, -A(B + C)$  und addire dieselben. Dadurch findet man

$$\{A^2 + BC - A(B + C)\}\gamma^2 = A^2 - 2Af + f^2,$$



oder  $\gamma^2(A - B)(A - C) = (A - f)^2$ ,

und analog die beiden andern Coefficienten. Man hat folglich:

$$\gamma^2 = \frac{(A - f)^2}{(A - B)(A - C)}, \quad \gamma'^2 = \frac{(B - f)^2}{(B - C)(B - A)}, \quad \gamma''^2 = \frac{(C - f)^2}{(C - A)(C - B)}.$$

Diese drei Quadrate können natürlich nur positiven Ausdrücken äquivalent sein. Nach unserer obigen Bedingung  $A > B > C$  sind zwar

$$\gamma^2 = \frac{(A - f)^2}{(A - B)(A - C)} \quad \text{und} \quad \gamma''^2 = \frac{(C - f)^2}{(A - C)(B - C)},$$

nicht aber

$$\gamma'^2 = - \frac{(B - f)^2}{(B - C)(A - B)}$$

in dieser Beziehung der Bedingung entsprechend. Der Widerspruch in  $\gamma'^2$  lässt sich also nur dadurch heben, dass man  $\gamma' = 0$ , also  $f = B$  setzt, so dass jetzt die gesuchten Coefficienten werden:

$$\gamma = \pm \sqrt{\frac{A - B}{A - C}}, \quad \gamma' = 0, \quad \gamma'' = \pm \sqrt{\frac{B - C}{A - C}}.$$

Die Ausdrücke rechts sind echte Brüche, es sind also immer die Winkel, deren Cosinus  $\gamma$  und  $\gamma''$  sind, reelle Grössen. Sie führen also auf zwei verschiedene Ebenen, welche Kreisschnitte liefern. Bezeichnen wir für den Augenblick  $\frac{A - B}{A - C}$  mit  $m^2$  und  $\frac{B - C}{A - C}$  mit  $n^2$ , indem diese Brüche jedenfalls positiv sind, so haben wir zunächst folgende vier Systeme:

$$\begin{aligned} \gamma &= +m, \quad \gamma' = 0, \quad \gamma'' = +n; & \gamma &= -m, \quad \gamma' = 0, \quad \gamma'' = +n \\ \gamma &= -m, \quad \gamma' = 0, \quad \gamma'' = -n; & \gamma &= +m, \quad \gamma' = 0, \quad \gamma'' = -n. \end{aligned}$$

Setzen wir jedoch diese vier Systeme nach einander in die Gleichung der schneidenden Ebene, nämlich in  $\gamma x + \gamma' y + \gamma'' z = 0$  ein, so bekommen wir offenbar nur zwei verschiedene Ebenen, nämlich entweder  $mx + nz = 0$  oder  $mx - nz = 0$ . Jede Fläche zweiten Grades also, welche weder eine Umdrehungsfläche noch ein parabolischer Cylinder oder Paraboloid ist, hat die Eigenschaft, dass sich durch jeden ihrer Punkte zwei Ebenen legen lassen, welche die Fläche in Kreisen schneiden; und die Gleichungen dieser schneidenden Ebenen sind, wenn die Gleichung der Fläche die oben aufgestellte Form hat:  $\sqrt{A - B} \cdot x \pm \sqrt{B - C} \cdot z = 0$ . Aus diesen Gleichungen folgt, dass beide schneidenden Ebenen auf der  $xz$ -Ebene normal stehen und der  $y$ -Axe parallel sind.

Da die drei Grössen  $A, B, C$  in Bezug auf die Flächen zweiten Grades mit einem Mittelpunkte die reciproken Werthe der Axenquadrate darstellen (welche auch wie bei den Hyperboloiden negativ

sein können), so kann man, wenn man in einer solchen Fläche zweiten Grades die reciproken Werthe der Axenquadrate bildet (wobei also auch imaginäre sowie unendlich grosse Axen nicht ausgeschlossen sind), diejenige Axe die mittlere Axe nennen, welcher die mittlere der drei gebildeten Grössen entspricht, und man kann alsdann unser Resultat so aussprechen:

Durch jeden Punkt einer Fläche zweiten Grades, die nicht zu den oben ausgeschlossenen gehört, gehen zwei Kreisschnitte, die der mittleren Axe parallel sind.

### § 27.

**Zusatz 1.** Es giebt aber einen Grenzfall, der besonders zu untersuchen ist.

Es ist der Fall, wo die Grösse  $f = 0$ , d. h. da nach dem Früheren  $f = B$  sein soll, der Fall, wo  $B = 0$  ist. Alsdann muss  $C$  negativ sein, denn wir haben vorausgesetzt  $B > C$ . Setzen wir also  $A = +\lambda^2$  und  $C = -\mu^2$ , so haben wir folgende Gleichung der Fläche

$$\lambda^2 x'^2 - \mu^2 z'^2 + 2Dx' + 2Ey' + 2Fz' = 0,$$

eine Gleichung, welche ein hyperbolisches Paraboloid ausdrückt oder einen hyperbolischen Cylinder: das letztere in dem Falle, wenn  $E = 0$  ist. In der Gleichung der Schnittlinie verschwinden dann die Coefficienten von  $x'^2, y'^2$  wie man ersieht, wenn man aus den Gleichungen § 26 I) und II)  $z$  nach Einsetzen der Werthe von  $\gamma$  und  $\gamma''$  eliminiert, und man hat als Durchschnitt eine Gerade. Wir sehen also, dass beim hyperbolischen Paraboloid und beim hyperbolischen Cylinder durch jeden Punkt zwei Ebenen gelegt werden können, von denen eine jede mit der Fläche nur eine gerade Linie gemeinschaftlich hat. Dieser Fall ordnet sich dem allgemeinen aber unter, da man eine Gerade als einen Kreis von unendlich grossem Radius ansehen kann.

Beim hyperbolischen Cylinder ist das evident. Da man nämlich durch jeden Punkt einer Hyperbel zwei Linien legen kann, die die Hyperbel nur eben in diesem Punkte treffen, nämlich diejenigen beiden Linien, welche den Asymptoten der Hyperbel parallel sind, so werden die beiden Ebenen, welche man über diesen Linien normal zur Ebene der Hyperbel errichtet, den hyperbolischen Cylinder nur in der Seite schneiden, welche normal über jenem Punkte steht. — Beim Paraboloid ist die geometrische Betrachtung nicht so einfach; aber die Rechnungen, die wir angestellt haben, geben in jedem Falle darüber Bescheid. Es sind nämlich:

$$\gamma^2 = \frac{A}{A-C} \quad \text{und} \quad \gamma' = 0, \quad \gamma''^2 = \frac{-C}{A-C}.$$

Die Gleichung II) des vorigen Paragraphen aber giebt  $s'^2 = -\frac{A}{C} x^2$ . Also wird Gleichung I):  $Dx' + Ey' + Fs' = 0$ . Diese aber in Verbindung mit II) bestimmt eine gerade Linie.

Man kann also, selbst diese beiden Ausnahmefälle mit hineinziehend, allgemein sagen: Durch jeden Punkt einer Fläche zweiten Grades gehen zwei Kreisschnitte; die Ebenen aller dieser Kreisschnitte liegen in zwei parallelen Systemen. Denn ergibt sich als Schnitt eine gerade Linie, so kann diese als ein Kreis mit unendlich grossem Radius angesehen werden. Die betreffenden Umdrehungsflächen und die parabolischen Cylinder und Paraboloiden sind ausgenommen. Die Umdrehungsflächen sind oben behandelt. Der Fall des parabolischen Cylinders und Paraboloids ist leicht zu erledigen. Setzt man  $A = B = 0$ , so werden die Gleichungen 1), 2), 3), da  $C$  nicht  $= 0$  ist:  $\alpha'' = 0$ ,  $\beta'' = 0$ ,  $f = 0$ , woraus  $\gamma''^2 = 1$ , also  $\gamma = \gamma' = 0$  folgt, es wird also die Gleichung des Durchschnittes  $s' = 0$ , und dies in die Gleichung der Fläche I) eingesetzt, giebt:  $2Dx' + 2Ey' = 0$ , was die Gleichung einer Geraden ist.

**Zusatz 2.** Als specielleres Beispiel wollen wir in Kürze noch das zweischalige Hyperboloid  $\frac{\xi^2}{a^2} - \frac{\eta^2}{b^2} - \frac{z^2}{c^2} = 1$  untersuchen, indem wir durch den Punkt  $(\xi_1, \eta_1, \xi_1)$  desselben Kreisschnitte legen. Wir wählen diesen Punkt zum neuen Anfangspunkte d. h. wir substituiren  $\xi - \xi_1 = x$ ,  $\eta - \eta_1 = y$ ,  $\xi - \xi_1 = z$ :

$$\frac{x^2}{a^2} - \frac{y^2}{b^2} - \frac{z^2}{c^2} + \frac{2\xi_1 x}{a^2} - \frac{2\eta_1 y}{b^2} - \frac{2\xi_1 z}{c^2} = 0,$$

und haben dadurch die Gleichung auf die Form gebracht, die wir oben in der allgemeinen Entwicklung zu Grunde gelegt haben.

Offenbar ist  $\frac{1}{a^2}$  der grösste Coefficient, denn die beiden andern sind negativ, und ist  $b > c$ , so ist  $-\frac{1}{b^2} > -\frac{1}{c^2}$ , also entsprechen hier nach diese drei Coefficienten geradezu den obigen  $A, B, C$ . Die Gleichung

$$\sqrt{A-B} \cdot x \pm \sqrt{B-C} \cdot z = 0$$

wird also  $cx\sqrt{a^2+b^2} \pm az\sqrt{b^2-c^2} = 0$

oder in den ursprünglichen Coordinaten:

$$c(\xi - \xi_1)\sqrt{a^2+b^2} \pm a(\xi - \xi_1)\sqrt{b^2-c^2} = 0.$$

Dies sind also die beiden Ebenen, welche durch den Punkt  $\xi_1, \eta_1, \xi_1$  gehen und das Hyperboloid in je einem Kreise schneiden.

§ 28.

Mit Hilfe der Formeln des § 7 lösen sich indess sämtliche Fälle des Problems in einfacherer Weise.

Seien  $x, y, z$  die ursprünglichen Coordinaten, dann ist die Gleichung der Fläche:

$$Ax^2 + By^2 + Cz^2 + 2Dx + 2Ey + 2Fz = 0.$$

Es sind bei dieser Form der Gleichung die Coordinatenaxen den Hauptaxen parallel. Ist von den Grössen  $A, B, C$  keine gleich Null, so hat man ein Ellipsoid, wenn sie alle gleiches Zeichen haben, eins der Hyperboloide, wenn dies nicht der Fall ist; auch können dann für die absoluten Werthe von  $A, B, C$  die umgekehrten Werthe der Quadrate der Halbaxen genommen werden (wobei man bei den Hyperboloiden die sogenannten imaginären Axen in Betracht ziehen muss). Sind zwei der Grössen  $A, B, C$  gleich, so hat man die betreffenden Rotationsflächen, ist  $A = B = C$ , so hat man eine Kugel. Ist eine der Grössen  $A, B, C$  gleich Null, so hat man das elliptische, bezüglich hyperbolische Paraboloid, sind zwei gleich Null, so hat man das parabolische Paraboloid. Sind  $C$  und  $F$  oder  $B$  und  $E$  gleichzeitig gleich Null, so hat man den elliptischen oder hyperbolischen Cylinder, sind  $B, C$  und  $E$  oder  $F$  gleich Null, so ist der parabolische Cylinder gegeben.

Setzen wir nun für  $x, y, z$  ihre Werthe aus § 7 durch  $x_2, y_2, z_2$  ausgedrückt, was voraussetzt, dass die neue Axe  $x_2$  in die Ebene  $xy$  fällt, was ja immer geschehen kann. Wir wählen jedoch für  $x_2, y_2, z_2$  die Bezeichnung  $\xi, \eta, \zeta$ . Da nun die Schnittebene zugleich die Coordinatenebene  $\xi\eta$  sein soll, ist  $\zeta = 0$ , also nach § 7:

$$\begin{aligned} & A(\xi \cos h - \eta \sin h \cos i)^2 + B(\xi \sin h + \eta \cos h \cos i)^2 \\ & + C\eta^2 \sin^2 i + 2D(\xi \cos h - \eta \sin h \cos i) \\ & + 2E(\xi \sin h + \eta \cos h \cos i) + 2F\eta \sin i = 0; \end{aligned}$$

die Coefficienten von  $\xi^2, \eta^2, \xi, \eta$  sind dann bezüglich:

$$\begin{aligned} A' &= A \cos^2 h + B \sin^2 h, \quad C' = (A \sin^2 h + B \cos^2 h) \cos^2 i + C \sin^2 i, \\ B' &= 2 \cos h \sin h \cos i (B - A). \end{aligned}$$

Wir können nun immer annehmen, dass  $A$  positiv und  $A > B > C$  ist, den Fall der Gleichheit dieser Grössen nicht ausgeschlossen. Soll nun die Schnittebene ein Kreis sein, so muss  $A' = C', B' = 0$  sein. Die erste Bedingung ergibt:

$$1) \quad A \cos^2 h + B \sin^2 h = A \sin^2 h \cos^2 i + B \cos^2 h \cos^2 i + C \sin^2 i$$

und die zweite

$$\text{II)} \quad \sin h \cos h \cos i (A - B) = 0.$$

Die letztere Gleichung wird erfüllt, wenn:

$$\text{A)} \quad \cos h = 0 \quad \text{ist.}$$

Dann giebt die erste

$$B = A \cos i^2 + C \sin i^2, \quad \text{und} \quad \cos i^2 = \frac{B - C}{A - C}.$$

Dieser Ausdruck ist ein echter Bruch und positiv, also ist diese Gleichung im allgemeinen Falle zu erfüllen. Es giebt für jeden Punkt  $O$  also zwei Kreisschnitte, da  $\cos i$  mit doppeltem Vorzeichen genommen werden kann, die Gleichung  $\cos h = 0$ ,  $h = 90^\circ$  zeigt dann, dass diese Kreisschnitte durch die Axe der  $y$  gehen, also der mittleren Hauptaxe parallel sind. Ist  $B = C$ , was beim durch Drehung um die  $x$ -Axe entstandenen Rotationsellipsoid oder Hyperboloid stattfindet, so ist auch  $i = 90^\circ$ , d. h. die Kreisschnitte sind auf der Rotationsaxe senkrecht. In diesem Falle geht durch jeden Punkt nur ein Kreisschnitt, wie dies geometrisch klar ist. Ist aber  $B = C = 0$ , also beim parabolischen Paraboloid, so ist  $i = 90^\circ$ , es wird dann aber  $A' = C' = 0$ , und da auch  $B' = 0$  ist, wird der betreffende Schnitt eine gerade Linie. Das parabolische Paraboloid hat also keinen Kreisschnitt. Wohl aber ist jeder der  $ys$ -Ebene parallele Schnitt eine Gerade. Sind  $A$ ,  $B$  und  $C$  gleich, so erhält man eine Kugel;  $\cos i$  wird unbestimmt, d. h. jede Ebene schneidet die Kugel in einem Kreise.

Ist  $A = B$ , ein Fall, der den Rotationsflächen entspricht, die durch Drehung um die  $z$ -Axe entstanden sind, so ist auch  $i = 0$ , dann ist wieder jeder Schnitt senkrecht auf der Rotationsaxe  $z$  ein Kreis.

B) Wird Gleichung II) durch die Bedingung  $\sin h = 0$  erfüllt, so giebt Gleichung I):

$$\cos i^2 = \frac{A - C}{B - C},$$

wo der Zähler grösser als der Nenner ist. Es ist also hier nur der Fall möglich, wo  $A = B$  ist, ein Fall, den wir ja nicht ausgeschlossen haben, der aber schon oben erörtert wurde.

C) Die Gleichung II) wird aber auch erfüllt, wenn  $\cos i = 0$ ,  $i = 90^\circ$  ist, dann giebt Gleichung I)  $\cos h^2 = \frac{C - B}{A - B}$ , ein im Allgemeinen negativer Werth, wenn nicht  $B = C$ , ein Fall, der oben erörtert wurde.

D) Endlich wird Gleichung II) auch erfüllt, wenn  $A = B$  ist, ein ebenfalls bereits erörterter Fall.

Es sind also in Fall A) die übrigen enthalten. Zu erörtern ist nur noch der Fall, wo der Kreisschnitt in eine gerade Linie übergeht, was wir in A) nur für den Fall erörtert haben, wo  $B = C = 0$ , und die Fläche ein parabolisches Paraboloid war. Setzen wir nun allgemein  $A' = C' = 0$ , wo also immer der Schnitt eine gerade Linie ist, so erhalten wir:

$$\begin{aligned}(A - B) \cos h^2 &= -B, \\ (A \sin h^2 + B \cos h^2 - C) \cos i^2 &= -C.\end{aligned}$$

Diese Gleichungen in Verbindung mit II), wo also entweder

- |    |                |      |
|----|----------------|------|
| A) | $\cos h = 0$ , | oder |
| B) | $\sin h = 0$ , | oder |
| C) | $\cos i = 0$ , | oder |
| D) | $A = B$        |      |

sein müsste, ergeben aber Folgendes: Fall A) bedingt, dass  $B = 0$ , also  $\cos i^2 = -\frac{C}{A-C}$  ist. Letzteres ist immer möglich, da  $C$  negativ sein muss. Der Fall tritt beim hyperbolischen Paraboloid ein.

Fall B) ergäbe  $A = 0$ , was ausgeschlossen war, Fall C) gäbe  $C = 0$ , was positives B) voraussetzte und  $\cos h$  imaginär machen würde, wenn nicht  $B = 0$  ist, was ein parabolisches Paraboloid ergäbe; endlich würde Fall D)  $A = B = 0$  ergeben, was ausgeschlossen ist. Also: der Kreisschnitt wird zur geraden Linie beim parabolischen und hyperbolischen Paraboloid.

## § 29.

Jeder Schnitt einer Ebene mit einer Fläche zweiten Grades giebt eine Curve zweiten Grades. Im vorigen Paragraphen ist der Fall erörtert worden, wenn diese Curve ein Kreis wird. Wenden wir uns jetzt zu der Frage: wann werden aus dieser Curve zwei gerade Linien, die ja ebenfalls eine Curve zweiten Grades bilden? Diese Frage also kommt darauf hinaus: Wann lassen sich durch einen gegebenen Punkt einer Fläche zweiten Grades zwei Gerade legen, die in dieser Fläche enthalten sind?

Wir behalten die Bezeichnungen  $A', B', C'$  für die Factoren von  $\xi^2, \xi, \eta$  und  $\eta^2$  bei und bezeichnen jetzt die Factoren von  $\xi$  und  $\eta$  bezüglich mit  $2D'$  und  $2F'$ . Wir haben dann:

$$\begin{aligned}D' &= D \cos h + E \sin h, \\ F' &= -D \sin h \cos i + E \cos h \cos i + F \sin i.\end{aligned}$$

Die linke Seite der Gleichung des gesuchten Querschnitts muss dann aus zwei linearen Factoren bestehen und nach unserer Annahme kein constantes Glied enthalten, also die Form haben:

$$A'(\xi + n\eta)(\xi + py).$$

Es sind also  $D'$  und  $F' = 0$ , hieraus folgt:

$$\operatorname{tg} h = -\frac{D}{E}, \quad \operatorname{tg} i = \frac{D}{F \sin h}.$$

$\sin h$  kann immer als positiv betrachtet werden, da man der Axe der  $\xi$  immer eine Lage geben kann, wo ihre positive Richtung in den ersten oder zweiten Quadranten fällt, dann ist wegen des Werthes von  $\operatorname{tg} h$  auch das Zeichen von  $\cos h$  bestimmt. Man erhält:

$$\sin h = \frac{D}{\sqrt{E^2 + D^2}}, \quad \cos h = \frac{-E}{\sqrt{E^2 + D^2}},$$

wo die Wurzel positiv zu nehmen ist; ferner ist:

$$\sin i = \frac{\sqrt{E^2 + D^2}}{\sqrt{E^2 + D^2 + F^2}}, \quad \cos i = \frac{F}{\sqrt{E^2 + D^2 + F^2}}.$$

Die Wurzel im Zähler von  $\sin i$  ist positiv, die im Nenner unbestimmt, jedoch haben die Nenner von  $\sin i$  und  $\cos i$  gleiches Vorzeichen.

Ferner ist  $B' = A'(p + n)$ ,  $C' = pnA'$ , oder, wenn man diese Werthe und die von  $\cos h$ ,  $\sin h$ ,  $\cos i$ ,  $\sin i$  in die Formeln für  $A'$ ,  $B'$ ,  $C'$  des § 28 setzt:

$$A'(D^2 + E^2) = AE^2 + BD^2,$$

$$A'(p + n)(E^2 + D^2)\sqrt{D^2 + E^2 + F^2} = 2(A - B)DEF,$$

$$A'pn(E^2 + D^2)(D^2 + E^2 + F^2) = F^2(AD^2 + BE^2) + C(D^2 + E^2)^2.$$

Es müssen sich nun, damit diese Aufgabe möglich sei, für  $A'$ ,  $p$  und  $n$  immer reelle Werthe ergeben.

Für  $A'$  ist dies immer der Fall,  $p$  und  $n$  aber sind die Wurzeln  $s_1$  und  $s_2$  der quadratischen Gleichung:

$$1) \quad s^2 - \frac{2(A - B)DEF \cdot s}{A'(D^2 + E^2)\sqrt{D^2 + E^2 + F^2}} + \frac{F^2(AD^2 + BE^2) + C(D^2 + E^2)^2}{A'(D^2 + E^2)(D^2 + E^2 + F^2)} = 0.$$

Die Wurzeln dieser Gleichung sind aber reell, wenn das letzte Glied algebraisch genommen kleiner als das Quadrat des halben ersten Gliedes ist, also wenn

$$\frac{F^2(AD^2 + BE^2) + C(D^2 + E^2)^2}{A'} < \frac{(A - B)^2 D^2 E^2 F^2}{A'^2 (D^2 + E^2)}$$

oder, wenn man für  $A'$  seinen Werth  $\frac{AE^2 + BD^2}{D^2 + E^2}$  setzt:

$$\frac{F^2(AD^2 + BE^2) + C(D^2 + E^2)^2}{AE^2 + BD^2} < \frac{(A - B)^2 D^2 E^2 F^2}{(AE^2 + BD^2)^2}.$$

Da wir aber  $A$  und  $B$  immer als positiv annehmen können, da falls zwei der Grössen  $A, B, C$  negativ sind, das Zeichen sämtlicher Glieder in der Gleichung der Fläche geändert werden kann, so haben wir:

$$(AE^2 + BD^2)(F^2(AD^2 + BE^2) + C(D^2 + E^2)^2) < (A - B)^2 D^2 E^2 F^2.$$

Diese Ungleichheit nimmt dann die einfache Form an:

$$2) \quad C(AE^2 + BD^2) < -ABF^2,$$

hierin muss  $C$  nothwendig negativ sein, es wird also unsere Bedingung für das Ellipsoid unmöglich. Der Fall wo  $C(AE^2 + BD^2) = -ABF^2$  und der wo  $C = 0$  ist, so wie der, wo bei negativem  $C$  die Grösse  $B$  verschwindet, müssen aber in Betracht gezogen werden. Es kommt nun darauf an, die beiden Hyperboloide von einander zu unterscheiden. Die Mittelpunktsleichung für diese ist:

$$Ax^2 + By^2 - C_1 z^2 = \pm 1, \quad C_1 = -C,$$

wo  $C_1$  positiv eben so wie  $A$  und  $B$  ist; das obere Zeichen gilt für das einschalige, das untere für das zweischalige Hyperboloid. Nun verschieben wir die Coordinatenachsen, ohne ihre Richtung zu verändern, nach einem Punkte in der Fläche selbst, dessen Coordinaten  $a, b, c$  sein mögen, d. h. wir vertauschen  $x, y, z$  bezüglich mit  $x + a, y + b, z + c$ , indem wir die Bezeichnung  $x, y, z$  jetzt für die neuen Coordinaten beibehalten. Wir erhalten dann:

$$D = aA, \quad E = bB, \quad F = -cC_1,$$

$$\text{also:} \quad \frac{D^2}{A} + \frac{E^2}{B} - \frac{F^2}{C_1} = \pm 1,$$

$$Ax^2 + By^2 - C_1 z^2 + 2Aax + 2Bby - 2C_1 cz = 0,$$

$$Aa^2 + Bb^2 - C_1 c^2 = \pm 1.$$

Also, indem wir diese Gleichung mit der, von welcher wir in unseren Betrachtungen ausgingen, vergleichen:

$$a = \frac{D}{A}, \quad b = \frac{E}{B}, \quad c = -\frac{F}{C_1} \quad \text{und} \quad \frac{D^2}{A} + \frac{E^2}{B} - \frac{F^2}{C_1} = \pm 1$$

$$\text{oder} \quad F^2 = \frac{C_1}{AB} (BD^2 + AE^2 \mp AB).$$

Nun wird dieser Werth von  $F^2$  in unsere Ungleichheit 2) eingesetzt,

$$-C_1(AE^2 + BD^2)AB < -ABC_1(BD^2 + AE^2 \mp AB),$$

d. h.

$$0 < \pm AB.$$



Dies ist nur möglich, wenn das obere Vorzeichen gilt, d. h. auf dem einschaligen Hyperboloid. Also:

Auf dem Ellipsoid und zweischaligen Hyperboloid giebt es keine geraden Linien, auf dem einschaligen Hyperboloid aber lassen sich durch jeden Punkt zwei Gerade legen.

Für den Kegel zweiten Grades ist die Mittelpunkts Gleichung

$$Ax^2 + By^2 + Cz^2 = 0.$$

Hieraus erhält man, wenn wie oben die  $x$ -Aren, den alten parallel, durch einen beliebigen Punkt der Fläche gelegt werden:

$$\frac{D^2}{A} + \frac{E^2}{B} + \frac{F^2}{C} = 0, \quad F^2 = - \frac{(AE^2 + BD^2)C}{AB}.$$

Die Bedingung 2) wird dann die Form annehmen:

$$C(AE^2 + BD^2) < C(AE^2 + BD^2).$$

Dies wäre widersinnig, wenn nicht die Gleichheit beider Seiten eingeschlossen wäre, wie wir es vorausgesetzt haben. Die Ungleichheit 2) wird also eine identische Gleichung. Die Gleichheit beider Seiten von 2) hat nun, wie leicht zu erkennen, die Bedeutung, dass die quadratische Gleichung zwei gleiche Wurzeln hat und dieselbe führt also zu den Werthen:

$$n = p \quad \text{oder} \quad A'(\xi + n\eta)^2 = 0,$$

also beim Kegel geht durch einen gegebenen Punkt nur eine Gerade, indem die beiden des allgemeineren Falles sich decken\*).

Kehren wir jetzt zur allgemeinen Gleichung, wo  $F$  beliebig ist, zurück. Sei  $C = 0$ , so wird die Bedingung 2) unmöglich, wie dies sein muss, da  $A$  und  $B$  positiv sind. Man hat dann ein elliptisches Paraboloid, dem also die verlangte Eigenschaft nicht zukommt. Einzige Ausnahme ist der Fall, wo auch  $F = 0$  ist, also der elliptische Cylinder, bei demselben aber hat ebenfalls Gleichheit der Grössen  $p$  und  $n$  statt, also durch jeden Punkt geht nur eine Gerade. Ist aber  $B = 0$ , also  $C$  negativ, so ist die Bedingung 2) stets erfüllt, d. h. das hyperbolische Paraboloid verhält sich wie das einschalige Hyperboloid. Ist auch  $E = 0$ , so hat man einen hyperbolischen Cylinder. In Gleichung 2) werden dann wieder beide Seiten gleich, und die beiden Geraden fallen wie beim elliptischen Cylinder zusammen. Dasselbe findet auch statt, wenn  $B = C = 0$  ist, also beim parabolischen Paraboloid. Gleiches gilt endlich für  $B = C = F$ , also für den parabolischen Cylinder.

Anmerkung 1. Das einschalige Hyperboloid gehört somit zu denjenigen Flächen, die man sich durch Bewegung einer Geraden

\*) Man sieht sofort, dass diese Schlüsse für die Kegelspitze nicht gelten.

entstanden denken kann. Da durch jeden Punkt eines solchen zwei Gerade gehen, welche in die Fläche fallen, so enthält letztere zwei Schaaren gerader Linien, und durch jeden Punkt der Fläche geht je eine der beiden Schaaren.

Nun ist aber eine Gerade völlig bestimmt, wenn sie durch einen Punkt und zwei Linien geht, die nicht in einer Ebene liegen. Die Entstehung des einschaligen Hyperboloids kann man sich also so vorstellen, dass eine Gerade sich so bewegt, dass sie immer durch drei andere feste Geraden, die nicht in einer Ebene liegen, geht. Diese drei festen Geraden (Leitlinien) können beliebig aus der einen Schaar genommen werden, die Bewegliche (Erzeugungslinie) bildet dann beim Fortschreiten die ganze zweite Schaar.

Anmerkung 2. Flächen, die durch Bewegung einer Geraden entstanden sind, wie unser Hyperboloid, nennt man geradlinige Flächen. Dieser Classe gehört auch das hyperbolische Paraboloid, der Cylinder und der Kegel an. Unter dieser Classe bilden die abwickelbaren Flächen eine besondere Gruppe. Es sind solche, wo je zwei aufeinander folgende Gerade in eine Ebene fallen. Der Kegel und der Cylinder gehören dieser Gruppe an. Der Name abwickelbare Fläche rechtfertigt sich folgendermassen. Man kann, wenn man (Fig. 13) die

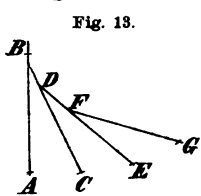


Fig. 13.

Ebene  $ABC$  zweier aufeinander folgender Geraden so um die zweite  $BC$  dreht, dass mit der folgenden Geraden  $DE$  eine Ebene bildet, diese Ebene dann um  $DE$  so dreht, dass die folgende Gerade  $FG$  in ihr liegt, und so fortfährt, die Fläche in eine Ebene verwandeln.

Offenbar erhält man auch eine abwickelbare Fläche, wenn eine Ebene sich nach einem bestimmten Gesetze bewegt, wo dann der Durchschnitt zweier aufeinander folgenden Lagen dieser Ebene die Schaar der Geraden bildet, welche der abwickelbaren Fläche angehört.

## Berührung der Flächen.

### § 30.

Sei irgend eine Curve auf der Fläche gezogen, so ist dieselbe bestimmt durch die Gleichung der Fläche und eine zweite Gleichung zwischen  $x, y, z$ . Es kann aber auch jede Curve durch drei Gleichungen  $x = f(t)$ ,  $y = f_1(t)$ ,  $z = f_2(t)$  bestimmt werden, wo  $t$  eine beliebige Grösse ist. In unserem Falle müssen dann, diese Werthe von  $x, y, z$  in die Gleichung der Fläche  $F(x, y, z) = 0$  eingesetzt, dieselbe identisch machen. Ziehen wir nun an die so gegebene Curve

durch Punkt  $(x, y, z)$  die Tangente, so ist wenn  $\xi, \eta, \zeta$  die laufenden Coordinaten der letzteren sind:

$$\frac{\xi - x}{\frac{dx}{dt}} = \frac{\eta - y}{\frac{dy}{dt}} = \frac{\zeta - z}{\frac{dz}{dt}};$$

aus diesen Gleichungen und der Differentialgleichung der Fläche:

$$\frac{\partial F}{\partial x} \frac{dx}{dt} + \frac{\partial F}{\partial y} \frac{dy}{dt} + \frac{\partial F}{\partial z} \frac{dz}{dt} = 0$$

folgt nun:

$$1) \quad \frac{\partial F}{\partial x} (\xi - x) + \frac{\partial F}{\partial y} (\eta - y) + \frac{\partial F}{\partial z} (\zeta - z) = 0,$$

also die Gleichung einer Ebene. Sie ist völlig unabhängig von den Werthen  $f(t)$ ,  $f_1(t)$ ,  $f_2(t)$ , gilt also für alle Tangenten, die durch Punkt  $x, y, z$  gelegt sind. Also haben wir den Satz:

Alle Tangenten, die durch einen Punkt einer Fläche, an alle Curven in der Fläche, die durch diesen Punkt gehen, gelegt werden können, bilden eine Ebene. Diese Ebene heisst Tangentialebene der Fläche. Ihre Gleichung ist die Gleichung 1).

### § 31.

Hier giebt es aber einen Ausnahmefall, es ist der, wo die Differentialquotienten:  $\frac{dF}{dx}$ ,  $\frac{\partial F}{\partial y}$ ,  $\frac{\partial F}{\partial z}$  verschwinden, dann wird die Gleichung 1) in der obigen Form identisch  $0 = 0$ .

In diesem Falle nimmt das Berührungsproblem eine andere Gestalt an. Wir wollen, ehe wir diesen Fall betrachten, die Gleichung der Fläche  $F(x, y, z) = 0$  auf die einfachere Form  $z = f(x, y)$  bringen. Die Gleichungen einer Curve auf dieser Fläche sind dann durch diese letztere und eine Gleichung gegeben, welche durch Elimination von  $z$  immer die Form  $y = \varphi(x)$  annimmt.

Setzen wir jetzt  $\frac{dy}{dx} = \varphi'(x) = p$ , so ist:

$$2) \quad \frac{dz}{dx} = \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial y} p = \alpha + \beta p,$$

wo  $\frac{\partial f}{\partial x} = \alpha$ ,  $\frac{\partial f}{\partial y} = \beta$  gesetzt wurde.

Die Gleichung der Tangente an unsere Curve wird:

$$3) \quad \xi - x = \frac{\eta - y}{p} = \frac{\zeta - z}{\alpha + \beta p}$$

und im allgemeinen Falle bildet man die Gleichung der Tangentialebene, durch Elimination von  $p$  aus Gleichungen 3),

$$4) \quad \alpha (\xi - x) + \beta (\eta - y) = \zeta - z.$$

Diese Gleichung mit 2) des vorigen Paragraphen verglichen giebt:

$$\alpha = -\frac{\frac{\partial F}{\partial x}}{\frac{\partial F}{\partial z}}, \quad \beta = -\frac{\frac{\partial F}{\partial y}}{\frac{\partial F}{\partial z}};$$

wenn nun  $\frac{\partial F}{\partial x}$ ,  $\frac{\partial F}{\partial y}$  und  $\frac{\partial F}{\partial z}$  verschwinden, werden  $\alpha$  und  $\beta$  unbestimmt und es tritt unser Ausnahmefall ein.

Es ist jedoch nicht gerade nöthig, dass diese drei Ausdrücke verschwinden. Die Unbestimmtheit, also die Unbrauchbarkeit der Gleichung 4) tritt jedesmal ein, wenn  $\alpha$  oder  $\beta$  oder beide die Form  $\frac{h}{k}$  annehmen und  $h = k = 0$  ist. Setzen wir also dies für  $\alpha$  voraus, sei also  $\alpha = \frac{h}{k}$  und  $h = k = 0$ , indem wir  $h$  und  $k$  als Functionen von  $x, y, z$  betrachten. Offenbar ist dann im Allgemeinen der Werth von  $\frac{h}{k}$  von der Beziehung zwischen  $y$  und  $x$ , also von der Wahl der Function  $\varphi(x)$  oder der Grösse  $p = \varphi'(x)$  abhängig. Dann geben die beiden Gleichungen 3), aber nach der Elimination von  $p$  keine lineare Gleichung mehr als Ort der Tangenten, sondern die Gleichung einer Fläche. Sie wird nothwendig eine Kegelfläche sein, da sie aus lauter Geraden besteht, die durch den Punkt  $xyz$  gehen. Um diese Gleichung zu bestimmen, wollen wir die Gleichung  $\alpha k = h$  differentiiren unter der Bedingung, dass  $h$  und  $k$  verschwinden und indem wir  $\frac{dy}{dx} = p$  setzen. Man erhält:

$$5) \quad \alpha \left( \frac{\partial k}{\partial x} + \frac{\partial k}{\partial y} p + \frac{\partial k}{\partial z} (\alpha + \beta p) \right) = \frac{\partial h}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial y} p + \frac{\partial h}{\partial z} (\alpha + \beta p),$$

indem wir das mit  $k = 0$  multiplicirte Glied weglassen.

Aus dieser Gleichung und den Gleichungen 3) wird dann  $\alpha$  und  $p$  eliminirt, und so die Gleichung der Kegelfläche gebildet. Ist auch  $\beta = \frac{h_1}{k_1} + \frac{0}{0}$ , so hat man ebenso

$$6) \quad \beta \left( \frac{\partial k_1}{\partial x} + \frac{\partial k_1}{\partial y} p + \frac{\partial k_1}{\partial z} (\alpha + \beta p) \right) = \frac{\partial h_1}{\partial x} + \frac{\partial h_1}{\partial y} p + \frac{\partial h_1}{\partial z} (\alpha + \beta p),$$

und dann ist aus den Gleichungen 3) 5) 6) zu eliminiren  $\alpha, \beta, p$ .

Würden die ersten Differentialquotienten von  $h$  und  $k$  oder von  $h_1$  und  $k_1$  verschwinden, so würden  $\alpha$  und  $\beta$  durch die zweiten Differentialquotienten zu bestimmen sein, u. s. w.

Es giebt aber auch hier einen bemerkenswerthen Ausnahmefall. Es ist derjenige, wo  $\alpha$  von  $p$  unabhängig oder eine lineare Function von  $p$ ,  $\beta$  aber von  $p$  stets unabhängig ist. Die Gleichungen 3)

geben dann nach Elimination von  $p$  noch immer eine lineare Gleichung. Es ist also eine Tangentialebene vorhanden. Jedoch können, da die Gleichungen 5) und 6) im Allgemeinen nicht linear sind,  $\alpha$  und  $\beta$  mehrere Werthe haben. Es giebt dann für den betreffenden Punkt zwei oder mehrere Tangentialebenen. — Diesem Falle entsprechen in der Geometrie der Ebene die mehrfachen Punkte der Curve.

### § 32.

Erläutern wir das Gesagte durch ein Beispiel. Die Gleichung der gegebenen Fläche sei:

$$(x^2 + u^2)^2 = a^2 (x^2 - u^2),$$

wo  $u$  gegeben ist durch die Beziehung:

$$(u + \varrho)^2 = y^2 + z^2,$$

wo  $\varrho$  constant ist. Setzen wir hier  $x = 0$ , so muss offenbar auch  $u = 0$  sein, man überzeugt sich dann leicht, dass  $\frac{dz}{dx} = \alpha$  dann unbestimmt wird. Diese Unbestimmtheit können wir hier beseitigen, wenn wir  $u = sx$  setzen. Wir erhalten dann als Gleichungen unserer Fläche:

$$1) \quad x^2(s^2 + 1)^2 = a^2(1 - s^2), \quad (sx + \varrho)^2 = y^2 + z^2,$$

und für  $x = 0$  wird  $s^2 = 1$ ,  $s = \pm 1$ .

Wir wollen wieder setzen:

$$\frac{\partial z}{\partial x} = \alpha, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = \beta,$$

und ausserdem:

$$\frac{\partial s}{\partial x} = \gamma, \quad \frac{\partial s}{\partial y} = \delta.$$

Differentiiren wir die Gleichungen 1) zunächst nach  $x$ ; dies giebt:

$$2) \quad x(s^2 + 1)^2 + 2x^2(s^2 + 1)s\gamma = -a^2s\gamma,$$

$$(sx + \varrho)(x\gamma + s) = \alpha z,$$

also wenn wir  $x = 0$  setzen:

$$\gamma = 0, \quad \alpha = \pm \frac{\varrho}{z};$$

$\alpha$  hat also zwei verschiedene Werthe.

Nach  $y$  differentiirend erhalten wir:

$$3) \quad 4x^2s\delta = -a^2s\delta \quad \text{und} \quad (sx + \varrho)x\delta = y + \beta z,$$

$$\text{also für } x = 0: \quad \delta = 0, \quad \beta = -\frac{y}{z}.$$

Der doppelte Werth von  $\alpha$  lehrt nun, dass immer, wenn  $x = 0$ , also  $y^2 + z^2 = \varrho^2$  ist, zwei Tangentialebenen stattfinden. Die Gleichungen dieser Tangentialebenen erhalten wir, wenn in Gleichungen 3) des vorigen Paragraphen gesetzt wird:

$$\alpha = \pm \frac{\varrho}{z}, \quad \beta = -\frac{y}{z}, \quad x = 0,$$

d. h. 
$$\xi = \frac{\eta - y}{p} = \frac{\xi - z}{\pm \frac{\varrho}{z} - \frac{yp}{z}},$$

also nach Elimination von  $p$ :

$$\pm \varrho \xi - y(\eta - y) = z(\xi - z).$$

Wegen der Gleichungen  $y^2 + z^2 = \varrho^2$  und  $x = 0$  aber, welche einen Kreis in der  $yz$ -Ebene vorstellen, findet diese Berührung nicht allein in einem Punkte, sondern längs eines Kreises statt. Da aber die Werthe von  $y, z$  veränderlich sind, so sind die beiden Tangentialebenen in jedem Punkte des Kreises andere.

Aber diese Betrachtung wird illusorisch, wenn  $\varrho = 0$  ist, in welchem Falle unsere Gleichungen lauten:

$$(x^2 + y^2 + z^2)^2 = a^2(x^2 - y^2 - z^2).$$

Wird hierin ebenfalls  $\frac{\partial z}{\partial x} = \alpha$ ,  $\frac{\partial z}{\partial y} = \beta$  gesetzt, und betrachten wir wieder den Fall, wo  $x = 0$  ist, so muss gleichzeitig auch  $y = z = 0$  sein, und für diesen Punkt erhalten wir, wenn wir die zweite Gleichung 2) nach allen  $x$  differentiiren und darin  $\frac{dy}{dx} = p$  setzen, die mit  $x, y, z, \varrho$  multiplicirten Glieder aber weglassen:

$$\alpha(\alpha + \beta p) = s^2 = 1.$$

Die zweite Gleichung 3) aber giebt unter derselben Voraussetzung:

$$p + \beta(\alpha + \beta p) = 0.$$

Diese Gleichungen geben aber:

$$\beta = -p\alpha,$$

also: 
$$\alpha = \frac{1}{\sqrt{1-p^2}}, \quad \beta = \frac{-p}{\sqrt{1-p^2}}, \quad \alpha + \beta p = \sqrt{1-p^2}.$$

Die Gleichungen 3) des vorigen Paragraphen geben dann, da  $x = y = z = 0$  ist:

$$\xi p = \eta, \quad \xi \sqrt{1-p^2} = \xi, \quad \text{d. h.} \quad \eta^2 + \xi^2 = \xi^2.$$

Dies ist die Gleichung eines Rotationskegels, dessen Scheitwinkel ein rechter ist. Wir haben also in diesem Falle statt der Tangentialebene in der That einen Tangentialkegel.

Anmerkung. Geometrisch ergeben sich diese Resultate sehr leicht. Unsere Fläche ist nämlich eine Rotationsfläche, die entsteht, wenn man im allgemeinen Falle eine Lemniscate um eine ihrer Axe parallele Linie, im Ausnahmefalle, den wir zuletzt betrachteten, um

diese Axe selbst dreht. Man beachte auch, dass wir hier zur Bestimmung der Werthe  $\frac{0}{0}$  uns vereinfachter Methoden bedient haben.

§ 33.

**Folgerung 1.** Wenn eine Gerade ganz auf einer Fläche liegt, so wird in jedem Punkte dieser Geraden die Tangentialebene zugleich die Gerade enthalten. Dies ist evident, da die Gerade ihre eigene Tangente ist.

**Folgerung 2.** Wenn durch einen Punkt einer Fläche zwei Gerade gehen, welche ganz in der Fläche liegen, so muss die Ebene, welche durch beide geht, zugleich die Tangentialebene sein: immer vorausgesetzt, dass die Punkte, um welche es sich hier handelt, nicht solche Ausnahmepunkte sind, in welchen überhaupt gar keine Tangentialebene existirt. Hieraus folgt z. B. mit Hülfe des § 29: dass jede Tangentialebene eines einschaligen Hyperboloides mit demselben zwei Gerade gemein hat. Dasselbe gilt für das hyperbolische Paraboloid, während die Tangentialebene des parabolischen Paraboloides, der Kegel und der Cylinder nur eine Gerade mit der Fläche gemein haben. Im Allgemeinen findet bei den geradlinigen Flächen entweder für alle Punkte einer ihrer Geraden dieselbe Tangentialebene statt, oder die Tangentialebene ändert sich von Punkt zu Punkt.

**Zusatz.** Wird die Gleichung einer Fläche in aufgelöster Form dargestellt:  $z - f(x, y) = 0$ , so ist  $\frac{\partial F}{\partial x} = -\frac{\partial f}{\partial x}$ , was man mit  $-p$  zu bezeichnen gewohnt ist, so wie  $\frac{\partial F}{\partial y} = -\frac{\partial f}{\partial y}$  mit  $-q$ ; endlich wird  $\frac{\partial F}{\partial z}$  in diesem Falle  $= 1$ . Unter dieser Voraussetzung wird also die Gleichung der Tangentialebene folgende Gestalt annehmen:

$$\xi - z = p(\xi - x) + q(\eta - y),$$

deren wir uns schon § 31 bedient haben.

Offenbar kann man aus dieser Form die obige wieder ableiten. Aus der Gleichung  $F(x, y, z) = 0$  folgt nämlich, wenn man  $y$  als constant und  $z$  nur als Function von  $x$  ansieht:

$\frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial z} \frac{dz}{dx}$  oder  $\frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial z} p = 0$  und ähnlich  $\frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial F}{\partial z} q = 0$ , woraus also (mit abgekürzter Bezeichnung) hervorgeht:

$$p = -\frac{F'(x)}{F'(z)}, \quad q = -\frac{F'(y)}{F'(z)}.$$

Setzen wir dies in die soeben aufgestellte Gleichung ein, so verwandelt sie sich in die ursprüngliche

$$(\xi - x) F'(x) + (\eta - y) F'(y) + (\xi - z) F'(z) = 0.$$

**Bemerkung.** Beide Formen der für die Tangentialebenen aufgestellten Gleichung sind allgemein richtig, die Coordinaten mögen rechtwinklige oder schiefwinklige sein. Für das Folgende würde die Annahme schiefwinkliger Coordinaten eine Abweichung bedingen. Wir setzen daher von jetzt ab rechtwinklige Coordinaten voraus.

§ 34.

Bei den algebraischen Flächen lässt sich die Gleichung der Tangentialebene sehr vereinfachen, und soll dies hier gleich allgemein gezeigt werden. Zunächst bilden wir jedoch erst die Gleichung dieser Ebene für eine Fläche 2<sup>ten</sup> Grades, die einen Mittelpunkt hat. Die Gleichung einer solchen Fläche nimmt bekanntlich immer die Form an:

$$Ax^2 + By^2 + Cz^2 = 1.$$

Es ist dann nach dem Obigen die Gleichung der Tangentialebene:

$$(\xi - x) Ax + (\eta - y) By + (\zeta - z) Cz = 0,$$

oder, da für den Punkt  $xyz$  die Gleichung  $Ax^2 + By^2 + Cz^2 = 1$  besteht:  $Ax\xi + By\eta + Cz\zeta - 1 = 0$ , eine der Gleichung der vorgelegten Fläche sehr conforme Gestalt.

Eine ganz ähnliche Transformation lässt sich bei allen Tangentialebenen algebraischer Flächen machen. Es sei  $F(x, y, z) = 0$  die Gleichung einer Fläche des  $n^{\text{ten}}$  Grades, in der alle Nenner und Wurzelgrößen, welche die Coordinaten enthalten, weggeschafft zu denken sind. Dann besteht die Gleichung  $F = 0$  aus einer Reihe von Gliedern, von denen die höchsten von der  $n^{\text{ten}}$  Dimension sind; auf diese kommen Glieder von der  $n-1^{\text{ten}}$  Dimension, u. s. w. Jede Gruppe von solchen Gliedern, wenn wir sie nach den Dimensionen einteilen, ist homogen, d. h. in jeder Gruppe ist die Summe der Exponenten der Coordinaten constant. Ueber solche homogene Functionen existirt nun folgender Satz:

**Lemma.** Wenn  $U_m$  eine homogene Function des  $m^{\text{ten}}$  Grades von den drei Variabeln  $x, y, z$  bedeutet, so hat man folgende Gleichung:

$$x \cdot \frac{\partial U_m}{\partial x} + y \cdot \frac{\partial U_m}{\partial y} + z \cdot \frac{\partial U_m}{\partial z} = m \cdot U_m.$$

Der Beweis ist leicht zu führen:  $U_m$  wird bestehen aus einer Summe von Gliedern von folgender Art:  $x^\alpha \cdot y^\beta \cdot z^\gamma$ , worin  $\alpha + \beta + \gamma = m$  ist. Differentiirt man ein solches Glied nach  $x$  und multiplicirt es alsdann mit  $x$ , so erhält man  $\alpha \cdot x^{\alpha-1} \cdot y^\beta \cdot z^\gamma \cdot x$  oder  $\alpha \cdot x^\alpha \cdot y^\beta \cdot z^\gamma$ . Behandelt man das Glied ebenso in Bezug auf  $y$  und dann in Bezug auf  $z$ , so erhält man resp.  $\beta \cdot x^\alpha \cdot y^\beta \cdot z^\gamma$  und  $\gamma \cdot x^\alpha \cdot y^\beta \cdot z^\gamma$ . Addirt man diese drei Ausdrücke, so erhält man



$$(\alpha + \beta + \gamma) x^\alpha \cdot y^\beta \cdot z^\gamma \text{ oder } m \cdot x^\alpha \cdot y^\beta \cdot z^\gamma;$$

und so mit jedem Gliede, woraus  $U_m$  besteht.

Es habe nun die vorgelegte Function  $F(x, y, z)$  die Form

$$U_n + U_{n-1} + U_{n-2} + \dots + U_1 + U_0,$$

so dass die Summe (in welcher  $U_0$  eine Constante bedeutet) gleich Null ist; dann ist die Gleichung der Tangentialebene:

$$\begin{aligned} & (\xi - x) \left\{ \frac{\partial U_n}{\partial x} + \frac{\partial U_{n-1}}{\partial x} + \frac{\partial U_{n-2}}{\partial x} + \dots + \frac{\partial U_1}{\partial x} \right\} \\ & + (\eta - y) \left\{ \frac{\partial U_n}{\partial y} + \frac{\partial U_{n-1}}{\partial y} + \frac{\partial U_{n-2}}{\partial y} + \dots + \frac{\partial U_1}{\partial y} \right\} \\ & + (\xi - z) \left\{ \frac{\partial U_n}{\partial z} + \dots + \frac{\partial U_1}{\partial z} \right\} = 0 \end{aligned}$$

oder nach dem Lemma

$$\begin{aligned} & \xi \cdot \frac{\partial F}{\partial x} + \eta \cdot \frac{\partial F}{\partial y} + \xi \cdot \frac{\partial F}{\partial z} \\ & = n \cdot U_n + \overline{n-1} \cdot U_{n-1} + \overline{n-2} \cdot U_{n-2} + \dots + 2 U_2 + U_1, \end{aligned}$$

woraus wir noch die Glieder der höchsten Dimension, nämlich  $U_n$ , mittels der Gleichung  $U_n = -(U_{n-1} + U_{n-2} + \dots + U_0)$  eliminiren können, so dass hiernach endlich die Gleichung der Tangentialebene für algebraische Curven wird:

$$\begin{aligned} & \xi \cdot F'(x) + \eta \cdot F'(y) + \xi \cdot F'(z) + U_{n-1} + 2 U_{n-2} + 3 U_{n-3} \\ & + \dots + \overline{n-1} \cdot U_1 + n U_0 = 0, \end{aligned}$$

wo unter  $F'(x)$ ,  $F'(y)$ ,  $F'(z)$  die Differentialquotienten von  $F$  nach  $x, y, z$  verstanden sind.

Aus dieser Form der Gleichung wollen wir zunächst noch einen Schluss ziehen.

Von einem Punkte  $(\xi, \eta, \xi)$  ausserhalb der Fläche  $n^{\text{ten}}$  Grades soll eine Tangentialebene an dieselbe gelegt werden.

Die Coordinaten des Berührungspunktes  $(x, y, z)$  sind hier die Unbekannten. Um sie zu bestimmen, haben wir die Gleichung der Fläche und die der Tangentialebene, also eine Gleichung  $n^{\text{ten}}$  und eine  $\overline{n-1}^{\text{ten}}$  Grades zwischen  $x, y$  und  $z$ . Die letztere, wenn wir in ihr  $x, y, z$  als laufende Coordinaten ansehen, stellt ebenfalls eine Fläche, beide also zusammen stellen eine Curve dar, auf welcher alle Berührungspunkte derjenigen Tangentialebenen liegen, die den Punkt  $\xi \eta \xi$  gemein haben. Sie hüllen somit einen Kegel ein und für diesen gilt der Satz:

Wenn man von einem Punkte  $\xi \eta \xi$  einen Kegel an eine Fläche des  $n^{\text{ten}}$  Grades legt, dessen Tangentialebenen auch sämt-

lich solche für die Fläche sind, so liegt die Berührungscurve auf einer Fläche des  $n - 1^{\text{ten}}$  Grades.

Hiervon ist ein specieller Fall: die Curve, in welcher solcher Kegel einer Fläche zweiten Grades dieselbe berührt, ist eine ebene, ein bekannter, sehr wichtiger Satz aus der Theorie der Flächen zweiten Grades. Er folgt einfach daraus, dass  $n = 2$ , also die Fläche vom  $n - 1^{\text{ten}}$  Grade eine Ebene ist. Für die Flächen dritten Grades findet man: Legt man von einem Punkte an eine Fläche dritten Grades einen solchen Kegel, so wird die Berührungscurve eine Curve doppelter Krümmung, doch so, dass sich durch dieselbe jedesmal eine Fläche zweiten Grades legen lässt, es ist nämlich  $n - 1 = 2$ ; sie ist also der Durchschnitt der gegebenen Fläche und einer gewissen Fläche zweiten Grades.

### § 33.

Man kann jedoch der Gleichung der Tangentialebene noch eine andere Form geben, in welcher sie vollkommen symmetrisch ist. Die Gleichung der gegebenen Fläche  $F(x, y, z) = 0$  besteht zwar aus homogenen Gruppen, ist selbst aber nicht homogen in Bezug auf  $x, y, z$ . Wir können sie aber homogen machen, wenn wir eine vierte Grösse  $w$  einführen. Schreiben wir nämlich statt  $F(x, y, z) = 0$  den Ausdruck  $w^n F\left(\frac{x}{w}, \frac{y}{w}, \frac{z}{w}\right) = 0$ , wo nach vollführter Rechnung  $w = 1$  gesetzt werden soll, so wird die Gleichung der Fläche:

$$U_n + w U_{n-1} + w^2 U_{n-2} + \dots + w^n U_0 = 0.$$

Diese Gleichung ist in Bezug auf  $x, y, z, w$  homogen und vom Grade  $n$ . Der Differentialquotient nach  $w$  aber ist:

$$U_{n-1} + 2w U_{n-2} + 3w^2 U_{n-3} + \dots + n w^{n-1} U_0,$$

und setzt man hierin  $w = 1$ , so sieht man, dass mit Anwendung dieser Bezeichnung die Gleichung der Tangentialebene einer algebraischen Fläche in folgende Gestalt gebracht werden kann:

$$\xi \cdot F'(x) + \eta \cdot F'(y) + \zeta \cdot F'(z) + \omega \cdot F'(w) = 0,$$

wo auch  $\omega$  gleich 1 zu setzen ist. (Die Einführung dieses Factors geschieht nur der Symmetrie wegen.)

Um also die Gleichung der Tangentialebene einer algebraischen Fläche symmetrisch zu machen, führe man eine Grösse  $w$  ein, welche dazu dient, alle Glieder der Gleichung  $F = 0$  homogen zu machen, so dass die Gleichung der Fläche jetzt wird  $F(x, y, z, w) = 0$ . Dann ist die Gleichung der Tangentialebene:

$$\xi \cdot F'(x) + \eta \cdot F'(y) + \zeta \cdot F'(z) + \omega \cdot F'(w) = 0,$$

worin man nach der Aufstellung derselben  $w$  und  $\omega$  gleich 1 zu setzen hat.

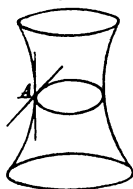
### § 36.

Zwischen der Theorie der Tangentialebene der Flächen und der Tangenten der ebenen Curven findet, wie schon die entsprechenden Gleichungen zeigen, eine gewisse Analogie statt. Diese Analogie erstreckt sich nun nicht mehr auf die folgende Betrachtung.

Die Tangenten ebener Curven nämlich befinden sich im Allgemeinen ganz, oder wenigstens die dem Berührungspunkte benachbarten endlichen Stücke ganz auf einer Seite der Curve, und in Ausnahmefällen, also für durch endliche Strecken getrennte Punkte der Curve (den Wendepunkten), findet ein Durchschneiden der Curve durch die Tangente statt, auch kann bei algebraischen Curven nur eine endliche Anzahl solcher Wendepunkte vorhanden sein.

Bei den Tangentialebenen nun wird sich zeigen, dass eben so gut der Fall sein kann, dass die Tangentialebene in der ganzen Umgebung des Berührungspunktes auf einer Seite der Fläche liegt, wie es offenbar bei der Kugel und dem Ellipsoid der Fall ist, als auch dass die Tangentialebene die Fläche durchschneidet, dies ist also kein

Fig. 14.



Ausnahmefall. Ein Beispiel dafür würde diejenige Fläche sein, welche entsteht, wenn man einen Kreisbogen um eine Gerade dreht, welche mit dem Mittelpunkte nicht auf derselben Seite des Bogens liegt. (Fig. 14.)

Offenbar nämlich enthält die Tangentialebene in Punkt  $A$  sowohl die Tangente an den rotirenden Bogen, als an den Kreis, welchen Punkt  $A$  beschrieben hat, und die durch beide bestimmte Ebene muss die Fläche schneiden. Eine solche Fläche nennt man Sattelfläche. Der Durchschnitt der Tangentialebene und der Fläche wird bei einer solchen im Allgemeinen eine Curve sein.

Indessen giebt es auch hier Ausnahmen. Es kann die Tangentialebene mit der Fläche eine Linie gemein haben, ohne in der Nähe des Berührungspunktes dieselbe zu schneiden. Dies ist z. B. beim Kegel der Fall, wo die Tangentialebene mit der Fläche eine Gerade gemein hat, die erst in der Kegelspitze die Fläche schneidet. Der Fall, wo diese Spitze Berührungspunkt ist, bleibt aber ausgeschlossen, da in derselben keine Tangentialebene, sondern ein Tangentenkegel (der gegebene Kegel selbst) vorhanden ist. Um den Grund dieses Verhaltens einzusehen und die entsprechenden Bedingungen für die

verschiedenen Fälle zu finden ist es vorthailhaft, das Berührungsproblem der Flächen aus der analytischen Theorie der Grenzfälle (Maxima und Minima) der Functionen von zwei Variablen abzuleiten. Es muss dabei aber, wenn man alle Fälle berücksichtigt, diese Theorie in anderer Weise gegeben werden, als es sonst gebräuchlich ist. Dabei scheint es angemessen, von den Grenzfällen der Functionen mit einer Variablen auszugehen. Die Anwendung auf unser Problem wird dann folgen.

### Digression auf die Theorie der Maxima und Minima bei einer und zweien Variablen.

#### § 37.

**Definition.** Eine Function einer Variablen  $y = f(x)$  heisst im Zunehmen, so lange als mit zunehmendem  $x$  auch  $y$  zunimmt, im Abnehmen, so lange mit zunehmendem  $x$  eine Abnahme von  $y$  stattfindet. Sie hat bei den Werthen ein Maximum, wo sie vom Zunehmen ins Abnehmen, ein Minimum, wo sie vom Abnehmen ins Zunehmen übergeht.  $x$  und  $y$  sind hier immer als reell vorausgesetzt und die Werthe von  $x$ , wo  $y$  vom Reellen ins Imaginäre übergeht, bleiben ausgeschlossen.

Suchen wir jetzt die Bedingungen für diese Fälle. Ist  $a < b$ , und in dem Gebiete von  $x = a$  und bis  $x = b$  die Function im Zunehmen, sei  $h < b - a$ , also auch positiv, so hat man für alle Werthe von  $x$  zwischen  $a$  und  $b$ :  $f(x + h) > f(x)$ . Da aber  $a$  und  $b$  zwar um eine endliche aber beliebig kleine Grössé verschieden sein können, so ist dies im Allgemeinen nur richtig, wenn  $h$  selbst über alle Grenzen klein ist, also wenn:

$$f(x + h) = f(x) + hf'(x) > f(x)$$

und da  $h$  positiv war, wenn  $f'(x)$  positiv ist.

Ist aber die Function im Abnehmen, so hat man bei positivem  $h$

$$f(x + h) = f(x) + hf'(x) < f(x),$$

also wenn  $f'(x)$  negativ ist. Also:

So lange eine Function  $f(x)$  <sup>zunimmt,</sup>  
abnimmt,

$f'(x)$  positiv. Soll nun die Function ein Maximum haben, so muss  
negativ. Minimum

$f'(x)$  vom Positiven ins Negative übergehen. Setzen wir noch voraus, dass  $f'(x)$  für den betreffenden Werth von  $x$  continuirlich ist,

so muss also in beiden Fällen  $f'(x)$  verschwinden. Also: für die Werthe von  $x$ , wo  $f(x)$  ein Maximum oder Minimum hat, wird  $f'(x) = 0$ .

Es ist nun der Fall des Maximums von dem des Minimums zu unterscheiden. Im ersteren Falle geht  $f'(x)$  vom Positiven durch Null zum Negativen über, ist also im Abnehmen, und also nach dem Vorigen der Differentialquotient von  $f'(x)$ , also  $f''(x)$  negativ. Im letzteren Falle geht  $f'(x)$  vom Negativen durch Null zum Positiven über, ist also im Zunehmen, also  $f''(x)$  positiv.

Nun kann aber auch  $f'(x)$  verschwinden, ohne dass ein Grenzfall stattfindet, d. h.  $f'(x)$  ist erst positiv, dann Null, bleibt aber negativ,

dann positiv, d. h.  $f'(x)$  ist selbst ein Minimum, also muss  $f''(x)$  negativ, d. h.  $f'(x)$  ist selbst ein Maximum, verschwinden und es wird der Differentialquotient von  $f''(x)$ , also

$f'''(x)$  positiv sein. Nun kann aber gleichzeitig mit  $f'(x)$  und  $f''(x)$  möglicher Weise  $f'''(x)$  verschwinden. Dann kommt es auf das

Zeichen von  $f^{IV}(x)$  an, ist dieses positiv, so ist  $f''(x)$  ein Minimum, negativ, so ist  $f''(x)$  ein Maximum,

hat also die Werthe  $\begin{matrix} +0+ \\ -0- \end{matrix}$ , bleibt also positiv, und aus diesem

Grunde ist  $f'(x)$  kein Grenzwert, also  $f(x)$  ein Minimum. In dieser Weise kann man fortfahren, und kommt so zu dem bekannten Kri-

terium der Maxima und Minima: Ein Maximum findet statt, wenn ein Minimum

eine ungerade Anzahl der ersten auf einander folgenden Differentialquotienten verschwindet, der erste vorhandene Differentialquotient

aber negativ ist. Ist die Anzahl der verschwindenden Differential-

quotienten aber gerade, so findet kein Grenzwert statt.

### § 38.

Wir wenden uns jetzt zu den Grenzwerten einer Function zweier Variablen  $z = f(x, y)$ . Damit eine solche ein Maximum habe, Minimum

ist nöthig, dass diese Eigenschaft für den betreffenden Werth  $x = x_1$ ,  $y = y_1$  für jede Beziehung, die zwischen  $x$  und  $y$  herrscht, stattfinde, vorausgesetzt, dass diese Beziehung für  $x = x_1$  auch  $y = y_1$  und reelles  $z$  ergibt. Die erste Bedingung aber ist durch die Gleichung

$y - y_1 = \varphi(x) - \varphi(x_1)$  ausgedrückt, wo  $\varphi(x)$  und daher auch  $\frac{dy}{dx} = \varphi'(x)$  völlig willkürlich ist. Sei  $\frac{dy}{dx} = p$ . Man hat also nach vorigem Paragraph den Satz:

Ein Maximum oder Minimum findet statt, wenn die  $2n - 1^{\text{ten}}$  Differentialquotienten von  $z$ ,  $\frac{dz}{dx}$ ,  $\frac{d^2z}{dx^2}$  . . . verschwinden, der  $2n^{\text{te}}$  aber nicht, wenn man  $y$  als Function von  $x$  betrachtet und  $\frac{dy}{dx} = p$  willkürlich ist. Es ist also

$$\frac{dz}{dx} = \frac{\partial z}{\partial x} + p \frac{\partial z}{\partial y} = 0,$$

was bei willkürlichem  $p$  nur möglich, wenn

$$\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial z}{\partial y} = 0$$

ist. Dann ist aber

$$\frac{d^2z}{dx^2} = \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} p + \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} p^2,$$

und soll auch dieser Ausdruck verschwinden, so muss

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 0$$

sein und so fort. Wir kommen also zu der Bedingung:

Soll für jede Beziehung zwischen  $y$  und  $x$  ein Grenzwert für  $z$  eintreten, so müssen alle partiellen Differentialquotienten von  $z$  für  $x$  und  $y$  bis zu denen  $2n - 1^{\text{ter}}$  Ordnung, diejenigen  $2n^{\text{ter}}$  Ordnung aber nicht alle gleichzeitig verschwinden. Dagegen findet kein Grenzwert statt, wenn sämtliche Differentialquotienten bis zu denen  $2n^{\text{ter}}$  Ordnung, aber nicht alle  $2n + 1^{\text{ter}}$  Ordnung verschwinden.

Die erste Bedingung aber ist nach vorigem Paragraph nicht ausreichend. Soll ein Maximum bezüglich Minimum vorhanden sein, so muss der erste nicht verschwindende vollständige Differentialquotient:

$$\begin{aligned} \frac{d^{2n}z}{dx^{2n}} &= \frac{\partial^{2n}z}{\partial x^{2n}} + 2n \frac{\partial^{2n}z}{\partial x^{2n-1} \partial y} p + \frac{2n(2n+1)}{1 \cdot 2} \frac{\partial^{2n}z}{\partial x^{2n-2} \partial y^2} p^2 \\ &+ \dots + \frac{\partial^{2n}z}{\partial y^{2n}} p^{2n} \end{aligned}$$

für jeden Werth von  $p$  im ersten Falle negativ, im zweiten positiv sein. — Hieraus ergibt sich nun eine Abweichung von der Theorie der Functionen mit einer Variablen. Hat nämlich der Ausdruck  $\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}}$  für gewisse Werthe von  $p$ , also von  $\varphi'(x)$ , das positive, für andere das negative Zeichen, so findet allerdings für jede solche Beziehung (welche  $z$  also als Function von  $x$  allein ergibt) ein Maximum be-

zöglich Minimum statt; da aber bald das Eine, bald das Andere stattfindet, so ist  $z$  als Function zweier Variablen betrachtet, somit weder das Eine noch das Andere. — Untersuchen wir also auf diese Fälle hin den Ausdruck  $\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}}$ , den wir unter die Form bringen:

$$\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}} = A(p^{2n} + \alpha_1 p^{2n-1} + \alpha_2 p^{2n-2} + \dots + \alpha_{2n}),$$

wo also  $A = \frac{\partial^{2n}z}{\partial y^{2n}}$  ist.

Setzt man diesen Ausdruck gleich Null, und sind die reellen Wurzeln der so entstehenden Gleichung  $\beta_1, \beta_2, \dots, \beta_{2n}$ , die imaginären  $\gamma_1 + \delta_1 i, \gamma_1 - \delta_1 i, \gamma_2 + \delta_2 i, \gamma_2 - \delta_2 i$  u. s. w., so hat man:

$$\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}} = A(p - \beta_1)(p - \beta_2)(p - \beta_{2n})((p - \gamma_1)^2 + \delta_1^2) \\ ((p - \gamma_2)^2 + \delta_2^2) \dots$$

Hat unsere Gleichung keine reellen Wurzeln, so ist also  $A$  stets mit einem positiven Factor multiplicirt, hat sie aber auch reelle, so ist dieser Factor nur positiv, wenn eine gerade Anzahl der  $\beta$  einander gleich ist; ist letzteres nicht der Fall, so wechselt  $p - \beta$  oder  $(p - \beta)^{2n-1}$ , wenn  $p$  die Werthe  $\beta - \nu$  und  $\beta + \nu$  annimmt, sein Vorzeichen, ohne dass dies bei einem andern Factor geschieht. Also: Damit die Function ein Maximum sei, muss  $\frac{d^{2n}z}{dy^{2n}}$  negativ sein, die Gleichung  $\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}}$  aber nur imaginäre und solche reelle Wurzeln haben, deren jede eine gerade Anzahl von Malen vorkommt.

Noch ist der Fall zu erwägen, wo  $\frac{\partial^{2n}z}{\partial y^{2n}} = 0$  und etwa noch eine Anzahl vorhergehender partieller Differentialquotienten  $2n^{\text{ter}}$  Ordnung  $\frac{\partial^{2n}z}{\partial x \partial y^{2n-1}}$  u. s. w. verschwinden. Sei die Anzahl der verschwindenden gerade, und sei  $B$  der letzte noch vorhandene Differentialquotient, so ist der Ausdruck für  $\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}}$  nach  $p$  von gerader Ordnung. Die Bedingung für die Wurzeln der Gleichung gilt noch immer, und die Bedingung, ob ein Maximum oder Minimum vorhanden sei, hängt vom Vorzeichen von  $B$  ab, während die obige Bedingung für die Wurzeln der Gleichung bestehen bleibt. Ist aber die Anzahl der verschwindenden Differentialquotienten ungerade, so entsteht eine Gleichung von ungerader Ordnung, welche immer eine ungerade Anzahl reeller Factoren hat, mithin keinen Grenzwert er giebt. Also die Bedingung für das Maximum Minimum

ist allgemein: Die partiellen Differentialquotienten von  $z$  bis denen zur  $2n - 1^{\text{ten}}$  Ordnung verschwinden, und wenn man den  $2n^{\text{ten}}$  auf die Form bringt:

$$\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}} = B(p^2 + \alpha_1 p^{2-1} + \dots + \alpha_n),$$

so muss dieser Ausdruck von gerader Ordnung nach  $p$  sein, die Gleichung  $\frac{d^{2n}z}{dx^{2n}} = 0$  darf nur imaginäre und solche reelle Wurzeln haben, deren jede eine gerade Anzahl von Malen vorkommt, es muss ferner  $B = \frac{\partial^{2n}z}{\partial x^{2n-2s} \partial y^{2s}}$  negativ positiv sein. Der häufigst vorkommende Fall ist derjenige, wo  $n = 1$ , also

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial y} = 0, \quad \frac{d^2f}{dx^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + 2p \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} + p^2 \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}$$

nicht gleich 0 ist. Bedingung des Maximums Minimum ist nun, nach Obigem, dass  $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2}$  negativ positiv oder  $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = 0$  und  $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}$  negativ positiv ist; im ersteren Falle muss dann die Gleichung  $\frac{d^2f}{dx^2} = 0$  entweder zwei imaginäre Wurzeln haben, es muss also

$$\sqrt{\frac{(\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y})^2}{(\frac{\partial^2 f}{\partial y^2})^2} - \frac{\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}}{\frac{\partial^2 f}{\partial y^2}}}$$

imaginär d. h.

$$\left(\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y}\right)^2 < \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}$$

sein, oder sie muss zwei gleiche reelle Wurzeln haben, die Bedingung für letztere aber ist offenbar:

$$\left(\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y}\right)^2 = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}.$$

Also allgemein ein Maximum Minimum erfordert, dass

$$1) \quad \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial y} = 0 \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \text{ negativ und positiv}$$

$$2) \quad \left(\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y}\right)^2 \text{ gleich oder kleiner als } \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \text{ ist.}$$

Der Fall, wo

$$\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = 0,$$

ist hier eingeschlossen, jedoch muss in diesem Falle  $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}$  negativ positiv sein.



Die Bedingung 1), dass  $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2}$  negativ positiv sein muss, ist aber mit dieser letzteren, dass  $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}$  negativ positiv ist, immer identisch, denn wegen Bedingung 2) haben  $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2}$  und  $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2}$  immer dasselbe Vorzeichen.

Der Fall indess, wo zwei Wurzeln reell und gleich sind, hat noch seine besondere Bedeutung. Es kann nämlich der Fall sein, dass nicht bloss für zwei zusammengehörige Werthe  $x = x_1$  und  $y = y_1$  ein Grenzwertth stattfindet, sondern dass für alle Werthe von  $y$ , welche eine Gleichung  $y = \psi(x)$  erfüllen, ein solcher vorhanden ist, d. h. für alle Werthe, die den in der letzten Gleichung enthaltenen Werthen von  $x$  und  $y$  benachbart sind, ohne diese Gleichung zu erfüllen, sich grössere bezüglich kleinere Werthe von  $z$  ergeben.

Es ist dann immer  $\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial y} = 0$ , wenn  $y = \psi(x)$  gesetzt wird, d. h. für  $y$  gleich  $\psi(x)$  verschwinden diese partiellen Differentialquotienten identisch, mithin auch ihre totalen Differentiale, d. h. es ist in diesem Falle:

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \psi'(x) = 0, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \psi'(x) = 0,$$

woraus sich nach Elimination von  $\psi'(x)$  ergibt:

$$\left( \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \right)^2 = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \frac{\partial^2 f}{\partial y^2}.$$

Die Vollständigkeit erfordert, diese Betrachtung auch auf den allgemeinen Fall auszudehnen.

Nehmen wir an, es fände für jedes  $x$  ein Grenzwertth statt, wenn man  $y = \psi(x)$  setzt, und es verschwänden unter dieser Bedingung alle partiellen Differentialquotienten dieser Function bis zum  $(2n - 1)^{\text{ten}}$ , so müssten auch die totalen Differentialquotienten von diesen letzten  $(2n - 1)$  partiellen verschwinden, wenn  $y = \psi(x)$  gesetzt wird. Sei  $\psi'(x)$  noch gleich  $v$ , so ist also:

$$\frac{\partial^{2n} z}{\partial x^{2n}} + v \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^{2n-1} \partial y} = 0, \quad \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^{2n-1} \partial y} + v \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^{2n-2} \partial y^2} = 0,$$

$$\dots \dots \dots \frac{\partial^{2n} z}{\partial x \partial y^{2n-1}} + v \frac{\partial^{2n} z}{\partial y^{2n}} = 0,$$

oder, wenn wir  $\frac{\partial^{2n} z}{\partial y^{2n}} = A$  setzen:

$$\frac{\partial^{2n} z}{\partial x \partial y^{2n-1}} = -Av, \quad \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^2 \partial y^{2n-2}} = Av^2, \\ \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^3 \partial y^{2n-3}} = -Av^3, \quad \dots \quad \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^{2n}} = Av^n.$$

Die Gleichung:

$$\frac{d^{2n} z}{dx^{2n}} = \frac{\partial^{2n} z}{\partial y^{2n}} p^{2n} + \frac{2n \partial^{2n} z}{\partial y^{2n-1} \partial x} p^{2n-1} + \frac{2n(2n-1)}{1 \cdot 2} \frac{\partial^{2n} z}{\partial y^{2n-2} \partial x^2} p^{2n-2} \\ + \dots + \frac{\partial^{2n} z}{\partial x^{2n}}$$

nimmt hiernach die Form an:

$$\frac{d^{2n} z}{dx^{2n}} = A \left( p^{2n} - 2np^{2n-1}v + \frac{2n(n-1)}{1 \cdot 2} p^{2n-2}v^2 - \dots \right) = A(p-v)^{2n}.$$

Der Ausdruck  $\frac{d^{2n} z}{dx^{2n}}$  hat also  $2n$  gleiche Wurzeln; d. h. soll für jeden Werth von  $z$ , wo  $y = \psi(x)$  ist, ein Grenzwert h stattfinden, so muss für diese Werthe die Gleichung  $\frac{d^{2n} z}{dx^{2n}} = 0$   $2n$  gleiche reelle Wurzeln haben.

### § 39.

Es soll das zuletzt Gesagte durch zwei einfache Beispiele erläutert werden.

Es sei  $f(x, y) = (x - ay)^4 + b(x - ay)^2,$   
also  $\frac{\partial f}{\partial x} = 4(x - ay)^3 + 2b(x - ay),$   
 $\frac{\partial f}{\partial y} = -4a(x - ay)^3 - 2ab(x - ay),$

Ausdrücke, welche beide verschwinden, wenn  $x = ay$  gesetzt wird.

Nun ist

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = 12(x - ay)^2 + 2b, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = -12a(x - ay)^2 - 2ab, \\ \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = +12a^2(x - ay)^2 + 2a^2b,$$

also für  $x = ay$ :

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = 2b, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = -2ab, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = 2a^2b,$$

und für  $\frac{dy}{dx} = p$ , wo  $p$  ganz beliebig ist:

$$\frac{d^2 f}{dx^2} = 2a^2bp^2 - 4abp + 2b = 2b(ap - 1)^2.$$

Es sind also zwei gleiche reelle Werthe vorhanden, welche immer, wenn  $x = ay$  ist, die Function zum Minimum machen.

Sei ferner:

$$\begin{aligned} f(x, y) &= (x - y)^6 + a(x - y)^4, \\ \frac{\partial f}{\partial x} &= 6(x - y)^5 + 4a(x - y)^3, \\ \frac{\partial f}{\partial y} &= -6(x - y)^5 - 4a(x - y)^3, \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} &= 30(x - y)^4 + 12a(x - y)^2, \\ \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} &= -30(x - y)^4 - 12a(x - y)^2, \\ \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} &= 30(x - y)^4 + 12a(x - y)^2, \\ \frac{\partial^3 f}{\partial x^3} &= 120(x - y)^3 + 24a(x - y), \\ \frac{\partial^3 f}{\partial x^2 \partial y} &= -120(x - y)^3 - 24a(x - y), \\ \frac{\partial^3 f}{\partial x \partial y^2} &= 120(x - y)^3 + 24a(x - y), \\ \frac{\partial^3 f}{\partial y^3} &= -120(x - y)^3 - 24a(x - y). \end{aligned}$$

Alle diese Ausdrücke verschwinden für  $y = x$ , und unter dieser Bedingung hat man:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^4 f}{\partial x^4} &= 24a, & \frac{\partial^4 f}{\partial x^3 \partial y} &= -24a, & \frac{\partial^4 f}{\partial x^2 \partial y^2} &= 24a, \\ \frac{\partial^4 f}{\partial x \partial y^3} &= -24a, & \frac{\partial^4 f}{\partial y^4} &= 24a, \end{aligned}$$

also:

$$\frac{d^4 f}{dx^4} = 24a(1 - p)^4.$$

Die Function ist also für  $y = x$  immer ein Minimum.

#### § 40.

Die vorhergehenden Betrachtungen wenden wir jetzt auf das Berührungsproblem der Flächen an.

Für einen beliebigen Punkt nennt man diejenige Seite einer Fläche, welche sie der Tangentialebene in diesem Punkte zukehrt, die convexe, die abgekehrte die concave Seite. Sattelflächen sind also concav-convexe Flächen. Bezeichnen wir jetzt die dritte Coordinate der Tangentialebene mit  $Z$ , während  $z$  für die Fläche selbst gilt, so ist in der Umgebung eines Punktes  $(x_1, y_1, z_1)$  der Ausdruck  $z - Z$  die senkrecht zur  $xy$ -Ebene genommene Entfernung der Tangentialebene von der Fläche, und diese Differenz ist <sup>positiv,</sup> je nach-  
<sup>negativ,</sup>

dem die  $xy$ -Ebene sich für den betreffenden Punkt auf der <sup>convexen</sup> <sup>concaven</sup> Seite der Fläche befindet. (Im Falle die  $xy$ -Ebene im betreffenden Punkte die Fläche schneidet, findet das  $\pm$ -Zeichen statt, wenn erstere vom <sup>convexen</sup> <sup>concaven</sup> zum <sup>concaven</sup> <sup>convexen</sup> übergeht.) Hat nun die Tangentialebene in der Umgebung von  $(x_1, y_1, z_1)$  nur einen Punkt mit der Fläche gemein, so behält also der Ausdruck  $z - Z$  sein Zeichen in der Umgebung des Punktes  $(x_1, y_1, z_1)$  und verschwindet nur für diesen, es ist also  $z - Z$  für diesen Punkt ein <sup>Minimum</sup>. Sei nun die Flächen-<sup>Maximum</sup>gleichung  $z = f(x, y)$ , also die der Tangentialebene

$$1) \quad Z = z_1 + \frac{\partial z_1}{\partial x_1} (x - x_1) + \frac{\partial z_1}{\partial y_1} (y - y_1),$$

also:

$$2) \quad z - Z = z - z_1 - \frac{\partial z_1}{\partial x_1} (x - x_1) - \frac{\partial z_1}{\partial y_1} (y - y_1).$$

In den Kriterien, die im vorletzten Paragraph für die Grenzwerte gegeben sind, ist also  $z$  oder  $f$  durch  $z - Z$  zu ersetzen, und man hat, wenn die höheren Differentialquotienten nicht verschwinden, für den betrachteten Fall, für Punkt  $(x_1, y_1, z_1)$ :

$$\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial z_1}{\partial x_1}, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = \frac{\partial z_1}{\partial y_1},$$

wie selbstverständlich, ausserdem aber muss  $\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)$  kleiner oder gleich  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$ , und  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}$  oder  $\frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  negativ positiv sein.

Für den Fall nun, dass die Gleichung  $\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)^2 = \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  stattfindet, haben wir gesehen, dass es möglich ist, dass für alle Werthe, wo eine Beziehung  $y = \psi(x)$  für beliebiges  $x$  stattfindet, ein Grenzwert eintreten kann. Dann aber muss diese Gleichung in Gemeinschaft mit der der Fläche, oder der Tangentialebene, oder auch die beiden letzteren für sich, eine ebene Curve ergeben, in welcher die Berührung stattfindet. Man wird also zunächst, wenn die Gleichung  $\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)^2 = \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  in der That stattfindet, untersuchen, ob sich aus den Gleichungen der Tangentialebene und der Fläche durch Elimination von  $z$  eine Gleichung  $y = \psi(x)$  bilden lässt, welche eine durch diesen Punkt gehende Curve, also reelle Werthe von  $y$  ergibt. In diesem Falle findet ein Maximum oder Minimum von  $z - Z$  für diese ganze Curve statt, und die Tangentialebene wird in dieser ganzen Curve die Fläche berühren. Wohl zu merken aber ist, dass nicht

umgekehrt die Gleichung  $\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)^2 = \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  dies immer bedingt, sondern dass nur durch die angegebene Elimination dies festgestellt oder verneint wird.

Nun wenden wir uns zu dem Falle, wo  $\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)^2 > \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  ist, also  $z - Z$  in der Umgebung des betrachteten Punktes sein Zeichen wechselt; hier findet kein Grenzfall statt. Die Fläche liegt auf verschiedenen Seiten der Tangentialebene und schneidet dieselbe somit. Dies findet aber auch noch statt, wenn alle 2<sup>ten</sup>, nicht aber wenn alle 3<sup>ten</sup> Differentialquotienten verschwinden, da auch dann kein Grenzfall vorhanden ist.

Für den Fall, dass auch die höheren Differentialquotienten verschwinden, folgt alles Nöthige aus § 38, da wegen des Verschwindens der höheren Differentialquotienten von  $Z$  die dort gegebenen Formen bestehen bleiben. Immer bedeutet dort das Vorhandensein bezüglich Nichtvorhandensein eines Grenzwertes ein Berühren oder Schneiden der Fläche durch die Tangentialebene.

Ein Grenzwert für den Fall, wo eine Gleichung  $y = \psi(x)$  erfüllt wird, kann aber ein Berühren in einer Curve bedeuten.

#### § 41.

Wir wenden dies zunächst auf die Flächen 2<sup>ten</sup> Grades, die einen Mittelpunkt haben, an. Sei wieder die Gleichung einer solchen:

$$Ax^2 + By^2 + Cz^2 = 1,$$

so ergibt sich hieraus:

$$\begin{aligned} Ax + Cz \frac{\partial z}{\partial x} &= 0, & By + Cz \frac{\partial z}{\partial y} &= 0, \\ ACz^2 + A^2x^2 + C^2z^3 \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} &= 0, & BCz^2 + B^2y^2 + C^2z^3 \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} &= 0, \\ ABxy + C^2z^3 \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} &= 0, & \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} &= \frac{AB(Cz^2 + Ax^2)(Cz^2 + By^2)}{C^4z^6}, \\ \left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)^2 &= \frac{A^2B^2x^2y^2}{C^4z^6}. \end{aligned}$$

Es ist also  $\left(\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}\right)^2$  grösser oder kleiner als  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$ , je nachdem  $AB^2x^2y^2$  grösser oder kleiner als  $B(Cz^2 + Ax^2)(Cz^2 + By^2)$  ist, da  $A$  immer positiv genommen werden kann, d. h. je nachdem  $BCz^2(Ax^2 + By^2 + Cz^2)$ , oder was dasselbe ist  $BCz^2$  negativ oder positiv ist. Das letztere findet statt, wenn  $B$  und  $C$  gleiche Zeichen haben, und in diesem Falle findet also ein Berühren durch die Tangentialebene statt. Dieser Fall betrifft also das Ellipsoid und das

zweischalige Hyperboloid. Haben  $B$  und  $C$  aber ungleiche Zeichen, also beim einschaligen Hyperboloid, so schneidet die Tangentialebene die Fläche.

Suchen wir aber jetzt noch die Schnittlinie für diesen Fall. Es seien die Coordinaten des Punktes, durch welchen die Tangentialebene gelegt ist,  $x_1, y_1, z_1$ . Dieselbe ergibt sich aus den drei Gleichungen:

$$\begin{aligned} 1) & \quad Ax^2 + By^2 + Cz^2 = 1, \\ 2) & \quad Ax_1^2 + By_1^2 + Cz_1^2 = 1, \\ 3) & \quad Axx_1 + Byy_1 + Czz_1 = 1. \end{aligned}$$

Wir setzen:

$$\frac{y - y_1}{x - x_1} = m, \quad \frac{z - z_1}{x - x_1} = n,$$

und erhalten, wenn wir von den beiden ersten die doppelte dritte abziehen:

$$A + Bm^2 + Cn^2 = 0,$$

und aus den beiden letzten:

$$Ax_1 + By_1m + Cz_1n = 0.$$

Eliminirt man  $n$ , so erhält man:

$$4) \quad A(Cz_1^2 + Ax_1^2) + B(Cz_1^2 + By_1^2)m^2 + 2ABmxy = 0,$$

oder wegen Gleichung 2)

$$B(1 - Ax_1^2)m^2 + 2ABx_1y_1m + A(1 - By_1^2) = 0;$$

soll diese Gleichung reelle Wurzeln haben, so muss bei positivem  $A$  und  $B$

$$(1 - By_1^2)(1 - Ax_1^2) < x_1^2y_1^2AB$$

sein, d. h.  $1 - Ax_1^2 - By_1^2$  oder  $Cz_1^2$  negativ, man erhält also beim einschaligen Hyperboloid, wenn  $m_1$  und  $m_2$  die Wurzeln obiger Gleichung sind, da zu jedem  $m$  nur ein  $n$  gehört:

$$y - y_1 = m_1(x - x_1) \quad \text{und} \quad z - z_1 = n_1(x - x_1),$$

$$y - y_1 = m_2(x - x_1) \quad \text{und} \quad z - z_1 = n_2(x - x_1),$$

also die Gleichungen zweier Geraden, die durch Punkt  $(x_1, y_1, z_1)$  gehen. Dies war schon früher bewiesen. Wir wissen aber jetzt auch, dass das Hyperboloid in diesen beiden Geraden von der Tangentialebene geschnitten wird.

Kehren wir nochmals zu dem Ausdruck  $BCz^2$  zurück. Setzt man  $C$  gleich Null, so hat man die Gleichungen des elliptischen oder hyperbolischen Cylinders, für diesen kann also kein Schneiden durch die Tangentialebene erfolgen. Die Gleichung 4) für  $m$  aber wird:

$$(Ax_1 + By_1m)^2 = 0,$$

also es giebt nur einen Werth von  $m$ , die Berührung erfolgt in einer Geraden. Für die Kegelflächen ist dies, wie auch bei den Cylindern, an sich klar. Es wären nur noch die Paraboloiden zu untersuchen. Deren Gleichungen schreiben wir unter der Form:

$$Ax^2 + By^2 + 2Cz = 0,$$

und es ist:

$$Ax + C \frac{\partial z}{\partial x} = 0, \quad By + C \frac{\partial z}{\partial y} = 0,$$

$$A + C \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = 0, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = 0, \quad B + C \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 0,$$

und das Kriterium, ob ein Berühren oder Schneiden durch die Tangentialebene erfolgt, ist, dass 0 kleiner oder grösser als  $AB$  ist.

Es findet also bei positivem  $B$  Berühren, bei negativem  $B$  Schneiden statt. Ersteres geschieht für das elliptische, letzteres für das hyperbolische Paraboloid. Ist  $x_1 y_1 z_1$  der Punkt, dessen Tangentialebene betrachtet wird, so hat man die Gleichung:

$$Ax^2 + By^2 + 2Cz = 0, \quad Ax_1^2 + By_1^2 + 2Cz_1 = 0,$$

und für die Tangentialebene:

$$Ax_1 x + By_1 y + C(z + z_1) = 0;$$

aus diesen drei Gleichungen ergibt sich:

$$A(x - x_1)^2 + B(y - y_1)^2 = 0,$$

oder 
$$(x - x_1)\sqrt{A} = \pm (y - y_1)\sqrt{-B},$$

und aus den beiden letzten:

$$Ax_1(x - x_1) + By_1(y - y_1) + C(z - z_1) = 0,$$

welches in Verbindung mit der vorletzten Gleichung zwei Gerade ergibt, wenn  $B$  negativ ist. Also das hyperbolische Paraboloid wird ebenfalls in zwei Geraden von der Tangentialebene geschnitten.

Das parabolische Paraboloid hat die Gleichung:

$$Ax^2 + 2By + 2Cz = 0,$$

also:

$$\frac{\partial z}{\partial x} = -\frac{Ax}{C}, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = -\frac{By}{C}, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = -\frac{A}{C}, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 0, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = 0.$$

Die Bedingungsgleichung wird hier  $0 = 0$ . Ein Schneiden findet nicht statt. Wie oben hat man:

$$Ax^2 + 2By + 2Cz = 0, \quad Ax_1^2 + 2By_1 + 2Cz_1 = 0,$$

für die Tangentialebene

$$Ax_1 x + B(y + y_1) + C(z + z_1) = 0,$$

woraus dann wie oben folgt:

$$A(x - x_1)^2 = 0,$$

also:

$$x - x_1 = \pm A \quad \text{und} \quad B(y + y_1) + C(z + z_1) = 0.$$

Das Berühren findet in einer Geraden statt.

## § 42.

Das Gesagte soll aber noch auf einige Flächen höheren Grades angewandt werden.

I. Es sei  $(x - u)^2 + y^2 = \varrho^2$  und  $u$  gegeben durch die Gleichung  $u^2 + z^2 = r^2$ . Man erhält

$$\frac{\partial u}{\partial x} = 1, \quad (x - u) \frac{\partial u}{\partial y} = y$$

und hieraus:

$$z \frac{\partial z}{\partial x} = -u, \quad z \frac{\partial z}{\partial y} = -\frac{uy}{x - u};$$

ferner:

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = -\frac{r^2}{z^3}, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = -\frac{y r^2}{z^3(x - u)}, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = -\frac{y^2 r^2(x - u) + u z^2 \varrho^2}{z^3(x - u)^3},$$

also:

$$\begin{aligned} \left( \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} \right)^2 - \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} &= \frac{y^2 r^4}{z^6(x - u)^2} - \frac{r^2[y^2 r^2(x - u) + u z^2 \varrho^2]}{z^6(x - u)^3} \\ &= -\frac{u \varrho^2}{z^4(x - u)^3}. \end{aligned}$$

Es findet Berühren oder Schneiden statt, je nachdem dieser Ausdruck kleiner oder grösser als Null ist, also  $u$  und  $x - u$  gleiche oder ungleiche Zeichen haben, d. h. es findet Berührung in einem Punkte statt bei positivem  $x$ , wenn  $u < x$ , bei negativem  $x$ , wenn  $u > x$  ist (beide algebraisch genommen).

Für  $u = 0$  verschwindet unser Ausdruck:

$$\left( \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} \right)^2 - \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}.$$

Es ist dann  $x^2 + y^2 = \varrho^2$ ,  $z^2 = r^2$ . Diese Gleichungen geben zwei Kreise mit Radius  $\varrho$  in der Entfernung  $+r$  und  $-r$  von der  $xy$ -Ebene. Also für  $z = r$  und  $z = -r$  findet ein Berühren der Tangentialebene in einem Kreise und kein Schneiden statt.

II.  $z = x^2 + 3ax^2y + y^2 + b$ , es sei  $a$  positiv.

Man hat

$$\begin{aligned} \frac{\partial z}{\partial x} &= 3x^2 + 6axy, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = 3ax^2 + 3y^2, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = 6(x + ay), \\ \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} &= 6ax, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 6y, \quad \left( \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} \right)^2 - \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 36(a^2 x^2 - xy - ay^2). \end{aligned}$$



Es findet also Berühren oder Schneiden statt, wenn  $a^2x^2$  kleiner bezüglich grösser als  $xy + ay^2$  ist, für  $a^2x^2 - xy - ay^2 = 0$  wird Berührung in einer Curve stattfinden. Diese Curve aber besteht hier aus zwei Geraden, da unsere Gleichung zwei reelle constante Werthe für  $\frac{y}{x}$  ergiebt. Diese Geraden schneiden sich in dem Punkte, wo  $y = x = 0$ , also  $z = b$  ist.

Dies Berühren ist nach dem Vorigen aber so zu verstehen, dass die Tangentialebene, welche durch diese beiden Geraden geht, in der Umgebung derselben die Fläche nicht durchschneidet, wohl kann dies aber in irgend welcher Entfernung von den Geraden geschehen. Dies wird auch durch eine Ausnahme, die sich hier ergiebt, bestätigt. Setzt man nämlich  $x=y=0$ , also  $z=b$ , so verschwinden die zweiten Differentialquotienten, nicht aber die dritten, und dies zeigt, dass in diesem Punkte kein Grenzwert stattfindet, also die Tangentialebene die Fläche in der That schneidet. Die Schnittlinie wird, da  $z=b$  die Gleichung der Tangentialebene ist, durch die cubische Gleichung:  $x^3 + 3ax^2y + y^3 = 0$  erhalten, welche bei positivem  $a$  nur einen constanten und reellen Werth für  $\frac{y}{x}$  giebt, das Durchschneiden also erfolgt in einer Geraden.

$$\text{III.} \quad z = a(x^4 + y^4) + b, \quad \frac{\partial z}{\partial x} = 4ax^3, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = 4ay^3, \\ \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = 12ax^2, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = 0, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 12ay^2.$$

Es erfolgt also hiernach ein Berühren oder Schneiden, je nachdem  $0 \leq a^2x^2y^2$  ist, das Erstere ist offenbar immer der Fall, wenn nicht  $x = y = 0$  ist.

Für diesen Werth aber verschwinden die zweiten und auch die dritten Differentialquotienten; bilden wir also die vierten:

$$\frac{\partial^4 z}{\partial x^4} = 24a, \quad \frac{\partial^4 z}{\partial x^3 \partial y} = 0, \quad \frac{\partial^4 z}{\partial x^2 \partial y^2} = 0, \quad \frac{\partial^4 z}{\partial x \partial y^3} = 0, \quad \frac{\partial^4 z}{\partial y^4} = 24a.$$

Setzt man  $\frac{dy}{dx} = p$ , so ist die Gleichung § 38, welche bestimmt, ob ein Grenzwert oder nicht vorhanden sei:  $p^4 + 1 = 0$ , welche nur imaginäre Wurzeln hat. Die Berührung findet also überall in einem Punkte statt.

### § 43.

Unser Kriterium dafür, ob die Tangentialebene ihre Fläche schneidet oder nicht, gilt für die Form der Gleichung der Fläche  $z = f(x, y)$ . Ist jedoch die Gleichung in der Form  $F(x, y, z) = 0$  gegeben, so ändert sich das Kriterium natürlich der Form nach.

Um dies neue Kriterium aufzustellen, setzen wir folgende Bezeichnungen für die Differentialquotienten der Function  $F$  fest:

$$\frac{\partial F}{\partial x} = P, \quad \frac{\partial F}{\partial y} = Q, \quad \frac{\partial F}{\partial z} = R$$

und die zweiten

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 F}{\partial x^2} &= L, & \frac{\partial^2 F}{\partial y^2} &= M, & \frac{\partial^2 F}{\partial z^2} &= N, \\ \frac{\partial^2 F}{\partial y \partial z} &= L', & \frac{\partial^2 F}{\partial z \partial x} &= M', & \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} &= N'. \end{aligned}$$

Sei ferner:

$$\frac{\partial z}{\partial x} = p, \quad \frac{\partial z}{\partial y} = q, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = r, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = s, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = t.$$

Dann haben wir nur die Differentialquotienten  $p, q, r, s, t$  in diesen neuen Bezeichnungen auszudrücken und die Differenz  $rt - s^2$  zu bilden.

Differentiiren wir zunächst die Gleichung  $F(x, y, z) = 0$  partiell nach  $x$ , so zwar, dass wir  $z$  als Function von  $x$ , und  $y$  als constant ansehen, so erhalten wir  $P + R \cdot p = 0$  oder  $p = -\frac{P}{R}$ , und ebenso finden wir, wenn wir  $y$  als unabhängige Variable,  $z$  als Function von  $y$  und  $x$  als constant ansehen:  $q = -\frac{Q}{R}$ .

Differentiiren wir diese beiden Gleichungen nochmals in derselben Weise, wie vorhin  $F = 0$ , so finden wir  $\frac{\partial p}{\partial x}$ , d. i.

$$r = -\frac{R(L + M' \cdot p) - P(M' + N \cdot p)}{R^2} = -\frac{R\left(\frac{LR - M'P}{R}\right) - P\left(\frac{M'R - NP}{R}\right)}{R^2}$$

$$\text{oder} \quad -rR^2 = LR^2 - 2M'PR + NP^2.$$

Ebenso  $\frac{\partial q}{\partial y}$ , oder  $t$ . Man erhält dafür

$$-tR^2 = MR^2 - 2L'QR + NQ^2.$$

Endlich findet man  $\frac{\partial p}{\partial x} = \frac{\partial q}{\partial y} = s$ . Dafür hat man ähnlich

$$-sR^2 = N'R^2 - (M'Q + L'P)R + NPQ.$$

Bildet man nun  $rt - s^2$ , so findet man dafür

$$\begin{aligned} R^4(rt - s^2) &= P^2(MN - L'^2) + Q^2(NL - M'^2) + R^2(LM - N'^2) \\ &+ 2QR(M'N' - LL') + 2RP(N'L' - MM') + 2PQ(L'M' - NN'). \end{aligned}$$

Die Tangentialebene berührt also, wenn die rechte Seite dieser Gleichung  $\geq 0$  ist; ist sie  $< 0$ , so schneidet die Tangentialebene die Fläche.

Man kann die rechte Seite dieser Gleichung noch etwas bequemer fürs Gedächtniss schreiben. Es ist

$$\begin{vmatrix} L & N' & M' \\ N' & M & L' \\ M' & L' & N \end{vmatrix} = \Delta = LMN - LL'^2 - MM'^2 - NN'^2 + 2L'M'N',$$

also wird

$$R^4(rt - s^2) \\ = P^2 \cdot \frac{\partial \Delta}{\partial L} + Q^2 \cdot \frac{\partial \Delta}{\partial M} + R^2 \cdot \frac{\partial \Delta}{\partial N} + QR \cdot \frac{\partial \Delta}{\partial L'} + RP \cdot \frac{\partial \Delta}{\partial M'} + PQ \cdot \frac{\partial \Delta}{\partial N'}.$$

Die Durchführung dieser Betrachtung für den Fall, dass auch die zweiten Differentialquotienten verschwinden, würde sehr complirte Formeln geben.

### Discussion einer Fläche.

#### § 44.

Die hier gegebene vollständige Theorie der Tangential-Ebenen und -Kegel gestattet jetzt, durch die Gleichung einer Fläche ihre Gestalt sowie ihre besonderen Punkte und Linien zu ermitteln. Für diese Discussion wählen wir als Beispiel eine Fläche vierten Grades, die in der Optik wichtige Wellenfläche der zweiaxigen Krystalle.

Die Gleichung derselben ist:

$$\frac{a^2 x^2}{r^2 - a^2} + \frac{b^2 y^2}{r^2 - b^2} + \frac{c^2 z^2}{r^2 - c^2} = 0, \quad r^2 = x^2 + y^2 + z^2,$$

welche mit Hinweglassung des Factors  $r^2$  auf die Gestalt gebracht werden kann:

$$\begin{aligned} \text{I)} \quad & (x^2 + y^2 + z^2)(a^2 x^2 + b^2 y^2 + c^2 z^2) \\ & = a^2(b^2 + c^2)x^2 + b^2(a^2 + c^2)y^2 + c^2(a^2 + b^2)z^2 - a^2 b^2 c^2. \end{aligned}$$

Diese Gleichung bleibt unverändert, wenn man bei beliebigen Grössen  $x, y, z$  das Vorzeichen ändert. Somit zerfällt die Fläche in acht congruente oder symmetrische Stücke, welche durch die Coordinatenebenen getrennt sind. Es ist also gestattet, nur das Stück zu betrachten, wo  $x, y, z$  positiv sind, was hier vorausgesetzt werden soll. Sei  $a > b > c$ . Wir bestimmen zunächst die Durchschnitte der Fläche mit den Coordinatenebenen. Sei  $z = 0$ , so ergibt sich:

$$(x^2 + y^2 - c^2)(a^2 x^2 + b^2 y^2 - a^2 b^2) = 0$$

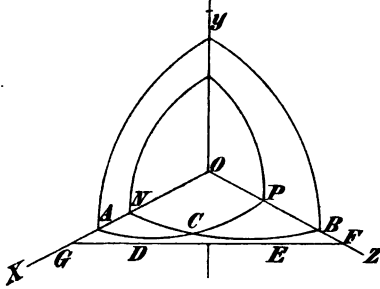
als Durchschnitt mit der  $xy$ -Ebene und Entsprechendes bezüglich für die  $yz$ - und  $xz$ -Ebene, also

$$(y^2 + z^2 - a^2)(b^2 y^2 + c^2 z^2 - b^2 c^2) = 0,$$

$$(x^2 + z^2 - b^2)(a^2 x^2 + c^2 z^2 - a^2 c^2) = 0,$$

d. h. jede der Coordinatenebenen wird in einer Ellipse und in einem Kreise geschnitten. Bei dem angenommenen Grössenverhältnisse

Fig. 15.



von  $a, b, c$  unterscheiden sich aber diese Schnitte folgendermassen: In der  $xy$ -Ebene schliesst die Ellipse den Kreis ganz ein, in der  $yz$ -Ebene findet das Umgekehrte statt. In der  $xz$ -Ebene endlich schneiden sich Kreis und Ellipse. (Fig. 15.) Am wichtigsten ist die Betrachtung des Schnittes in der  $xz$ -Ebene. Hier ist zunächst der Schnittpunkt  $C$  und dann die gemeinschaftliche Tangente

$DE$  beider Curven zu ermitteln. Die Coordinaten von  $C$  ergeben sich aus den Gleichungen:

$$x^2 + z^2 = b^2, \quad a^2 x^2 + c^2 z^2 = a^2 c^2;$$

man erhält

$$1) \quad (a^2 - c^2)x^2 = c^2(a^2 - b^2)$$

$$\text{und} \quad (a^2 - c^2)z^2 = a^2(b^2 - c^2).$$

Die Wurzelgrössen in  $x$  und  $z$  sind in dem hier betrachteten Gebiete positiv zu nehmen.

Für die Tangente  $DE$  ergeben sich, wenn  $x_1, z_1$  die Coordinaten des Berührungspunktes für die Ellipse  $D$ ,  $x_2, z_2$  die für den Kreis  $E$  sind, die Gleichungen:

$$a^2 x x_1 + c^2 z z_1 = a^2 c^2, \quad x x_2 + z z_2 = b^2,$$

also damit beide Gleichungen übereinstimmen, muss hier  $c^2 x_2 = b^2 x_1$ ,  $a^2 z_2 = b^2 z_1$  sein; also wenn man die Werthe von  $x_2$  und  $z_2$  in die Gleichung  $x_2^2 + z_2^2 = b^2$  einsetzt:

$$b^2(a^4 x_1^2 + c^4 z_1^2) = a^4 c^4.$$

Diese Gleichung in Verbindung mit der Gleichung der Ellipse:

$$a^2 x_1^2 + c^2 z_1^2 = a^2 c^2 \quad \text{gibt:}$$

$$b^2(a^2 - c^2)x_1^2 = c^4(a^2 - b^2), \quad b^2(a^2 - c^2)z_1^2 = a^4(b^2 - c^2),$$

also für Punkt  $D$ :

$$x_1 = \frac{c^2 \sqrt{a^2 - b^2}}{b \sqrt{a^2 - c^2}}, \quad z_1 = \frac{a^2 \sqrt{b^2 - c^2}}{b \sqrt{a^2 - c^2}},$$

wo alle Wurzeln das positive Zeichen haben, und für Punkt  $E$ :

$$x_2 = \frac{b \sqrt{a^2 - b^2}}{\sqrt{a^2 - c^2}}, \quad z_2 = \frac{b \sqrt{b^2 - c^2}}{\sqrt{a^2 - c^2}}.$$

Die Gleichung der gemeinschaftlichen Tangente  $DE$  aber wird:

$$2) \quad x\sqrt{a^2 - b^2} + z\sqrt{b^2 - c^2} = b\sqrt{a^2 - c^2}.$$

Um den Verlauf der Fläche ausserhalb der Coordinatenebene  $xz$  zu bestimmen, suchen wir in dem Gebiete, wo  $x, y, z$  positiv sind, die Ordinate  $y$ . Wir lösen zu diesem Zwecke die Gleichung I) nach  $y^2$  auf und erhalten:

$$\text{II)} \quad y^2 = \frac{1}{2b^2} (k \pm \sqrt{k^2 + 4b^2lm}),$$

$$\text{wo} \quad k = b^2(a^2 + c^2) - x^2(a^2 + b^2) - z^2(b^2 + c^2), \\ l = x^2 + z^2 - b^2, \quad m = -a^2x^2 - c^2z^2 + a^2c^2.$$

Damit  $y$  reell sei, muss zunächst  $k^2 + 4b^2lm$  positiv, dann aber auch  $y^2$  positiv sein. Beschäftigen wir uns zunächst mit der ersten Bedingung. Der Ausdruck  $k^2 + 4b^2lm$  lässt sich leicht auf die Form bringen:

$$k^2 + 4b^2lm = \{(a^2 - b^2)x^2 - (b^2 - c^2)z^2 - b^2(a^2 - c^2)\}^2 \\ - 4b^2(b^2 - c^2)(a^2 - c^2)z^2$$

und dieser Ausdruck zerfällt in vier lineare Factoren:

$$\text{III)} \quad k^2 + 4b^2lm = (ax + \beta z + \gamma)(ax + \beta z - \gamma) \\ (ax - \beta z + \gamma)(ax - \beta z - \gamma),$$

wo gesetzt ist

$$\alpha = \sqrt{a^2 - b^2}, \quad \beta = \sqrt{b^2 - c^2}, \quad \gamma = b\sqrt{a^2 - c^2};$$

$\alpha, \beta, \gamma, x, z$  sind sämmtlich positiv. Damit das ganze Product positiv sei, muss, wie leicht zu sehen, entweder: A)  $ax - \beta z$  abgesehen vom Vorzeichen grösser als  $\gamma$  oder B)  $ax + \beta z$  kleiner als  $\gamma$  sein.

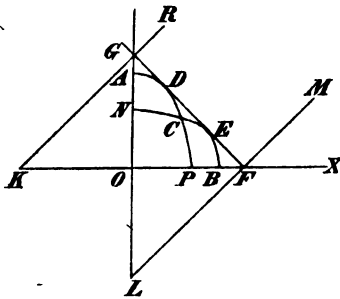
Denn nehmen wir im Falle A) zunächst an  $ax - \beta z$  sei positiv und grösser als  $\gamma$ , so ist auch  $ax + \beta z > \gamma$ , also alle vier Factoren positiv, ist dagegen  $\beta z - ax$  positiv und grösser als  $\gamma$ , so sind die beiden letzten Factoren negativ, die beiden ersten positiv, also das Product positiv; im Falle B) aber ist je nachdem  $ax - \beta z$  positiv oder negativ ist, der zweite und vierte oder der zweite und dritte Factor negativ, die beiden anderen positiv.

Der Fall aber, wo  $ax + \beta z$  grösser als  $\gamma$  ist, bewirkt, dass die beiden ersten Factoren positiv sind, ist dann  $ax - \beta z$  positiv und kleiner als  $\gamma$ , so ist auch der dritte Factor positiv, der vierte aber negativ, und ist  $\beta z - ax$  positiv und kleiner als  $\gamma$ , so findet das Umgekehrte statt; in jedem Falle also würde sich ein negatives Resultat ergeben.

Die Gleichung  $ax + \beta z = \gamma$  nun ist die Gleichung 2), also die der Tangente  $DE$ . Es fragt sich nun, welches Gebiet der  $xz$ -Ebene durch die Bedingung  $ax + \beta z < \gamma$  dargestellt wird. Jede  $DE$

parallele Linie hat zur Gleichung  $\alpha x + \beta z = \delta$ , und es sind bezüglich  $\frac{\gamma}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2}}$  und  $\frac{\delta}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2}}$  die vom Anfangspunkte  $O$  auf die betreffende Linie gefällten Lothe. Ist also  $\delta < \gamma$ , so erhält man den ganzen Flächenraum des Dreiecks  $GOF$ . Ebenso lassen sich leicht die Räume bestimmen, in welchen innerhalb des positiven Gebietes der  $xz$ -Ebene die Bedingung  $\alpha x - \beta z > \gamma$  oder  $\beta z - \alpha x > \gamma$  gilt.

Fig. 16.



Nimmt man nämlich auf der negativen Verlängerung von  $OX$  (Fig. 16),  $OK = OF$  und zieht die Gerade  $KGR$ , so ist deren Gleichung  $\beta z - \alpha x = \gamma$ , macht man ferner  $OL = OG$  und zieht die Gerade  $LFM$ , so ist deren Gleichung  $\alpha x - \beta z = \gamma$ . Die Bedingung A) ist also im betrachteten Gebiete erfüllt innerhalb der Winkelräume  $ZGR$  und  $XFM$ , insoweit beiden Räumen Ordinaten  $y$  der Fläche angehören.

Was nun das Vorzeichen von  $y^2$  anbetrifft, so finden, immer eine der Bedingungen A) oder B) vorausgesetzt, folgende Fälle statt:

C)  $lm$  ist positiv, dann lehrt Gleichung II), dass es immer einen und nur einen positiven Werth von  $y^2$  giebt. D)  $lm$  ist negativ und  $k$  positiv, dann giebt es zwei positive Werthe von  $y^2$ . E)  $lm$  und  $k$  sind negativ, dann hat  $y^2$  keine positiven Werthe.

Nun ist  $lm$  positiv, wenn  $x^2 + z^2 - b^2$  und  $a^2 c^2 - a^2 x^2 - c^2 z^2$  gleiche Vorzeichen haben, dies findet statt, wenn der Fusspunkt von  $y$  entweder ausserhalb der Ellipse aber innerhalb des Kreises, oder ausserhalb des Kreises und innerhalb der Ellipse sich befindet. Also damit ein und nur ein Schnittpunkt der positiven Ordinate  $y$  mit der Fläche statffinde, muss diese Ordinate die  $xz$ -Ebene innerhalb der Räume  $ADCN$  und  $PBEC$  treffen; die Bedingung B) ist dann immer erfüllt, da diese Räume innerhalb des Dreiecks  $FOG$  sich befinden.

Soll  $lm$  negativ sein, so haben  $l$  und  $m$  ungleiche Zeichen und der Fusspunkt von  $y$  fällt dann entweder innerhalb oder ausserhalb von Ellipse und Kreis, also entweder in den Raum  $NCPO$  oder auf die Seite von  $ADCEB$ , die von  $O$  getrennt ist. Um nun zu bestimmen, ob in diesen beiden Fällen zwei oder keine positiven Werthe von  $y^2$  sich ergeben, ist zu untersuchen, wann  $k$  positiv oder negativ ist.

Nun stellt die Gleichung  $k = 0$  eine zweite Ellipse dar und  $k$

ist positiv, wenn der Fusspunkt von  $y$  innerhalb derselben, negativ wenn er ausserhalb derselben fällt.

Suchen wir nun die Schnittpunkte dieser Ellipse mit derjenigen, deren Gleichung  $a^2x^2 + c^2z^2 - a^2c^2$  war, so ergeben sich deren Coordinaten aus den Gleichungen:

$$x^2(a^2 + b^2) + z^2(b^2 + c^2) = b^2(a^2 + c^2), \quad a^2x^2 + c^2z^2 = a^2c^2.$$

Wir erhalten für  $x$  und  $z$  die vorhin gefundenen Werthe  $x_1$  und  $z_1$ , und ebenso ergeben sich für die Schnittpunkte derselben mit dem Kreise die Werthe  $x_2$  und  $z_2$ , woraus dann folgt, dass die Tangente  $DE$  Sehne der zuletzt gefundenen Ellipse ist. Da nun diese Sehne das Gebiet, wo  $k$  positiv ist, abschliesst, so ergibt sich folgendes Resultat.

Die positive Ordinate  $y$  schneidet die Fläche in einem Punkte, wenn ihr Fusspunkt in den Gebieten  $ADCN$  oder  $CPBE$  liegt; sie schneidet die Fläche zweimal in dem Gebiete, welches zu  $ONCP$ , das von Ellipse und Kreis begrenzt ist und zu dem Dreieck  $DCE$  gehört, sonst aber überhaupt nicht. Die Fläche ist also völlig geschlossen, liegt auf jeder Seite der  $xz$ -Ebene zum Theil einfach, zum Theil zweifach über derselben. Immer setzt das Vorhandensein eines reellen Werthes von  $y$  die Erfüllung der Bedingung B)  $\alpha x + \beta z < \gamma$  voraus, da die Bedingung A) nur ausserhalb des fraglichen Gebietes stattfindet. Selbstverständlich schneidet die Ordinate  $y$  die ganze Fläche in diesem Gebiete zwei bezüglich vier Mal, wenn man auch die negativen  $y$  berücksichtigt.

Suchen wir noch die Werthe von  $y$  auf der Grenze des betrachteten Gebietes. Auf dem Kreise  $l = 0$  oder der Ellipse  $m = 0$  erhält man bezüglich  $y^2 = 2k$  und  $y^2 = 0$ . Der erste Werth giebt reelles  $y$ , nur wenn  $k$  positiv ist; dies findet auf der Strecke  $DCE$  statt, auf den Strecken  $AD$  und  $BE$  dagegen ist  $k$  negativ, da diese Strecken von unserer zweiten Ellipse, deren Gleichung  $k = 0$  war, nicht eingeschlossen werden. Auf der Geraden  $DE$  nun war  $\alpha x + \beta z = \gamma$ , also  $k^2 + 4b^2lm = 0$ ,  $2b^2y^2 = k$  hat also nur einen und zwar positiven Werth. Die von  $DE$  ausgehenden Ordinaten  $y$  bilden nun eine Ebene, die auf der Ebene  $xz$  senkrecht steht, diese Ebene wird eine Tangentialebene der Fläche sein, da hier zwei Werthe von  $y$  in einen übergehen, wenn nicht etwa die Punkte, in welchen unsere Fläche von dieser Ebene getroffen wird, eine Kante derselben bilden sollten. Es soll dies sofort untersucht werden. Bestimmen wir aber zunächst die Curve, welche Ebene und Fläche gemein haben. Die Gleichungen  $2b^2y^2 = k$  und  $\alpha x + \beta z = \gamma$ , d. h.

$$2b^2y^2 = b^2(a^2 + c^2) - (a^2 + b^2)x^2 - (b^2 + c^2)z^2$$

und  $\sqrt{b^2 - c^2} \cdot z = b\sqrt{a^2 - c^2} - \sqrt{a^2 - b^2} \cdot x$

ergeben, wenn man die letztere quadriert und zu der ersten addirt:

$$b(x^2 + y^2 + z^2) = ba^2 - \sqrt{a^2 - c^2} \sqrt{a^2 - b^2} \cdot x,$$

also die Gleichung einer Kugel. Der Durchschnitt derselben und der Ebene  $\alpha x + \beta z = \gamma$  ist ein Kreis, also: Die durch  $DE$  gelegte auf der Ebene  $xz$  senkrechte Ebene trifft die Fläche in einem Kreise, dessen Durchmesser  $DE$  ist. Letzteres ergibt sich schon aus der Symmetrie der Theile der Fläche über und unter der  $xz$ -Ebene.

Um nun noch zu sehen, ob diese Ebene in der That eine Tangentialebene sei, stellen wir direct die Frage: für welche Punkte der Fläche steht die Tangentialebene auf der Ebene  $xz$  senkrecht? Die durch Punkt  $xz$  gehende Tangentialebene hat die Gleichung:

$$\xi - z = \frac{\partial z}{\partial x}(\xi - x) + \frac{\partial z}{\partial y}(\eta - y),$$

soll sie also auf  $xz$  senkrecht stehen, so muss  $\frac{\partial z}{\partial y} = 0$  sein. Wir differentiiren jetzt die Flächengleichung I), indem wir  $\frac{\partial z}{\partial x} = p$ ,  $\frac{\partial z}{\partial y} = q$  setzen. Wir erhalten:

$$\begin{aligned} \text{III)} \quad & pz((a^2 + c^2)x^2 + (b^2 + c^2)y^2 + 2c^2z^2 - c^2(a^2 + b^2)) \\ &= x(a^2(b^2 + c^2) - 2a^2x^2 - (a^2 + b^2)y^2 - (a^2 + c^2)z^2), \\ & qz((a^2 + c^2)x^2 + (b^2 + c^2)y^2 + 2c^2z^2 - c^2(a^2 + b^2)) \\ &= y(b^2(a^2 + c^2) - (a^2 + b^2)x^2 - (b^2 + c^2)z^2 - 2b^2y^2). \end{aligned}$$

Für  $q = 0$  hat man nun entweder  $y = 0$ , d. h. in jedem Punkte der Schnittlinie mit der  $xz$ -Ebene steht die Tangentialebene auf derselben senkrecht, ein Resultat, welches vorauszusehen war, oder

$$b^2(a^2 + c^2) - (a^2 + b^2)x^2 - (b^2 + c^2)z^2 = 2b^2y^2, \text{ d. h. } y^2 = \frac{k}{2b^2},$$

woraus sich dann mit Hilfe der Gleichung II)  $k^2 + 4b^2lm = 0$  ergibt, was nur möglich ist, wenn  $\alpha x + \beta z - \gamma = 0$  ist (da die Gleichungen  $\alpha x - \beta z = \gamma$  und  $\alpha x - \beta z = -\gamma$  nur auf den Linien  $FM$  und  $GR$  also ausserhalb des fraglichen Gebietes stattfinden, die Gleichung  $\alpha x + \beta z = -\gamma$  aber unmöglich ist). Diese Gleichungen  $\alpha x + \beta z = \gamma$  und  $y^2 = \frac{k}{2b^2}$  sind die des eben betrachteten Kreises,

also: Die durch  $DE$  gelegte, auf  $xz$  senkrechte Ebene berührt die Fläche nicht in einem oder in einzelnen Punkten, sondern in einem Kreise. Die Betrachtung der zweiten Differentialquotienten, welche



bei dieser Frage sonst Platz greifen müsste, kann, da dies Resultat feststeht, erspart werden.

Noch kommt der Punkt  $C$  in Betracht, durch welchen zwei in der  $xz$ -Ebene befindliche Tangenten, also jedenfalls wenigstens zwei Tangentialebenen oder ein Tangentialkegel gehen. In beiden Fällen muss, wie § 31 gezeigt wurde, wenigstens eine der Grössen  $p$  und  $q$  die Form  $\frac{0}{0}$  annehmen.

Wir bedienen uns der Methode des bezeichneten Paragraphen, indem wir aber statt der daselbst gebrauchten Buchstaben  $\alpha, \beta, \gamma$ , denen wir hier eine andere Bedeutung gegeben haben, andere einführen. Demgemäss sei

$$\frac{\partial y}{\partial x} = m \quad \text{und} \quad \frac{\partial z}{\partial x} + m \frac{\partial z}{\partial y} = p + mq = s,$$

dann ist die Gleichung einer durch Punkt  $xyz$  gehenden Tangente:

$$\xi - x = \frac{\eta - y}{m} = \frac{\zeta - z}{s}, \quad \text{also} \quad m = \frac{\eta - y}{\xi - x}, \quad s = \frac{\zeta - z}{\xi - x},$$

da für den Punkt  $C$   $y = 0$  ist. Unter dieser Bedingung giebt die Gleichung  $p = \frac{0}{0}$ :

$$F) \quad (a^2 + c^2)x^2 + (b^2 + c^2)y^2 + 2c^2z^2 - c^2(a^2 + b^2) = 0$$

$$\text{und} \quad a^2(b^2 + c^2) - 2a^2x^2 - (a^2 + b^2)y^2 - (a^2 + c^2)z^2 = 0,$$

da der Fall, wo  $x$  oder  $z$  gleich Null sind, hier ausgeschlossen ist.

Wegen  $y = 0$  nimmt dann auch  $q$  den Werth  $\frac{0}{0}$  an; aus den Gleichungen F) ergeben sich sofort aber für  $x$  und  $z$  durch Addition:  $x^2 + z^2 = b^2$ , und hieraus  $a^2x^2 + c^2z^2 = a^2c^2$ , also die Coordinaten des Punktes  $C$ . Um nun die wahren Werthe von  $p$  und  $q$  zu finden, differentiiren wir die Gleichungen III) nach  $x$ , indem wir  $y$  als Function von  $x$  denken, lassen dabei alle mit  $y$  oder den linken Seiten der Gleichungen F) multiplicirten Glieder weg. Wir erhalten:

$$pz((a^2 + c^2)x + 2c^2zs) = -x(2a^2x + (a^2 + c^2)zs),$$

$$qz((a^2 + c^2)x + 2c^2zs) = m(b^2(a^2 + c^2) - (a^2 + b^2)x^2 - (b^2 + c^2)z^2),$$

oder wenn wir die zweite Gleichung mit  $m$  multipliciren und zur ersten addiren:

$$\begin{aligned} & 2c^2z^2s^2 + 2(a^2 + c^2)xzs \\ &= m^2(b^2(a^2 + c^2) - (a^2 + b^2)x^2 - (b^2 + c^2)z^2) - 2a^2x^2, \end{aligned}$$

und wenn man für  $s$  und  $m$  ihre Werthe setzt:  $\frac{\eta}{\xi - x}, \frac{\zeta - z}{\xi - x}$ :

$$\begin{aligned} & 2c^2(\xi - z)^2z^2 + 2(a^2 + c^2)xz(\xi - z)(\xi - x) \\ &= \eta^2(b^2(a^2 + c^2) - (a^2 + b^2)x^2 - (b^2 + c^2)z^2) - 2a^2x^2(\xi - x)^2. \end{aligned}$$

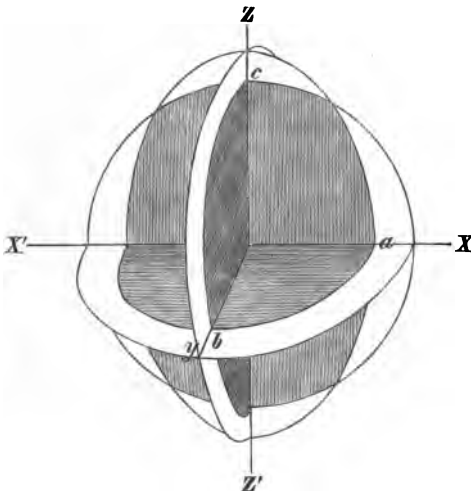
Dies ist offenbar die Gleichung eines Kegels zweiten Grades, sie nimmt, wenn man den Anfangspunkt in den Punkt  $C$  verlegt, also  $\xi - x$  und  $\zeta - z$  durch  $\xi$  und  $\zeta$  ersetzt und in dem Factor von  $\eta^2$  die Grössen  $x$  und  $z$  durch ihre Werthe, nämlich durch die Coordinaten von  $C$  ersetzt, die einfachere Gestalt an:

$$2c^2z^2\xi^2 + 2(a^2 + c^2)xz\xi\zeta + 2a^2x^2\xi^2 = \eta^2(a^2 - b^2)(b^2 - c^2).$$

In Punkt  $C$  wird also die Fläche von einem Kegel berührt.

Setzen wir noch  $\frac{\partial y}{\partial x}$  und  $\frac{\partial y}{\partial z} = 0$ , um die Grenzwerte von  $y$  zu bestimmen, so haben wir, um diese Differentialquotienten zu bestimmen, in den Gleichungen III)  $y$  mit  $z$  zu vertauschen. Es ergeben sich dann: entweder 1) die Gleichungen F), oder 2) die erste Gleichung F) und  $x=0$ , oder 3) die zweite Gleichung F) und  $z=0$ , oder 4)  $x=0$  und  $z=0$ . Im letzteren Falle ist  $y^2 = \frac{1}{2}(a^2 + c^2) \pm \frac{1}{2}(a^2 - c^2)$ , also entweder  $y=a$  oder  $y=c$ , beides sind Maxima, da  $y$  von Null an bis zum bezeichneten Punkte wächst; die Bedingungen 2 und 3 würden nur imaginäre Werthe ergeben, Bedingung 1 aber gäbe mit Hülfe der Gleichung der Fläche wieder wie vorauszusehen  $y=0$  und für  $x$  und  $z$  die Coordinaten des Punktes  $C$ . In diesem Punkte findet zwar nicht für  $y$ , aber für  $y^2$  als Function von  $x^2$  gedacht ein Minimum statt. Es ist nämlich leicht zu sehen, dass dieser Annahme noch die Be-

Fig. 17.



dingung 1) entspricht. Somit haben wir, wenn wir auch die sieben übrigen Theile unserer Fläche einschliessen, dass Resultat: Die Fläche besteht aus zwei übereinander liegenden, sonst getrennten Theilen, die sich nur in vier Punkten, welche  $C$  entsprechen, vereinigen; in diesen Punkten wird die Fläche von Kegeln berührt, und die Durchschnitte der beiden Theile der Fläche mit der  $xz$ -Ebene, welche einen Kreis und eine Ellipse bilden, haben

eine gemeinschaftliche Tangente, diese liegt in einer auf der  $xz$ -Ebene senkrechten Ebene, welche die Fläche in einem Kreise berührt. Solcher Kreise sind also vier vorhanden. Die beigelegte Fig. 17 giebt die vollständigen Schnitte der Fläche mit den Coordinatenebenen.

## Die Normalen der Fläche.

### § 45.

Normale einer Fläche heisst diejenige Gerade, welche durch den Berührungspunkt geht und auf der Tangentialebene senkrecht steht.

Seien  $\lambda, \mu, \nu$  die Cosinus der Winkel der Normale mit den Axen,  $\xi, \eta, \zeta$  wieder die laufenden Coordinaten,  $x, y, z$  die des Berührungspunktes, so sind also die Gleichungen der Normale:

$$1) \quad \frac{\xi - x}{\lambda} = \frac{\eta - y}{\mu} = \frac{\zeta - z}{\nu} = p,$$

wo  $p$  die Entfernung des Punktes  $\xi\eta\zeta$  vom Berührungspunkte ist.

Ist die Gleichung der Fläche  $F(x, y, z) = 0$  oder  $z = f(x, y)$ , so ergibt sich aus der Gleichung der Tangentialebene:

$$\begin{aligned} \lambda &= M \frac{\partial F}{\partial x} = N \frac{\partial f}{\partial x}, \quad \mu = M \frac{\partial F}{\partial y} = N \frac{\partial f}{\partial y}, \\ \nu &= M \frac{\partial F}{\partial z} = -N \quad \text{und} \quad M^2 = \left(\frac{\partial F}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial F}{\partial y}\right)^2 + \left(\frac{\partial F}{\partial z}\right)^2, \\ N^2 &= 1 + \left(\frac{\partial f}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y}\right)^2 = 1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2. \end{aligned}$$

Auch bei den Flächennormalen ergibt sich ein wesentlicher Unterschied gegen die Normalen der Curven einfacher Krümmung. Jede continuirliche Schaar von Geraden in der Ebene kann nämlich als Normalenschaar von unendlich vielen Curven betrachtet werden. Die Schnittpunkte je zweier aufeinander folgenden Geraden bestimmen nämlich eine Curve, deren sämtliche Evolventen die Geraden zu Normalen haben. Betrachten wir dagegen eine Schaar continuirlich aufeinander folgender, aber einen körperlichen Raum ausfüllender Geraden, so ist, wie sogleich gezeigt werden soll, eine Bedingung nöthig, damit dieselben sämtliche Normalen einer Fläche sind. Ist diese Bedingung aber erfüllt, so giebt es unendlich viele solcher Flächen, welche man gewöhnlich als Parallelfächen bezeichnet.

Seien nämlich wieder  $\lambda, \mu, \nu$  die Cosinus der Winkel, welche eine Gerade aus der Schaar mit den Axen macht,  $u, v, w$  die Coordinaten eines gegebenen Punktes dieser Geraden, so sind die Gleichungen dieser Geraden:

$$2) \quad \frac{x - u}{\lambda} = \frac{y - v}{\mu} = \frac{z - w}{\nu}.$$

Damit aber eine Schaar solcher Geraden einen körperlichen Raum ausfülle, müssen die Grössen  $u, v, w, \lambda, \mu, \nu$  als Functionen zweier Variablen gegeben sein. Als solche kann man z. B. die Grössen  $u$  und  $v$  selbst annehmen; ist  $w$  durch diese Grössen bestimmt, so hat man die Gleichung einer Fläche, auf welcher der Punkt  $u, v, w$

zu nehmen ist,  $\lambda, \mu$  müssen dann irgendwie in  $u$  und  $v$  gegeben sein, wo dann auch  $v$  durch die Gleichung  $\lambda^2 + \mu^2 + v^2 = 1$  bestimmt ist. Wählt man als diese Fläche die  $xy$ -Ebene, so ist  $w = 0$ . Damit nun diese Linienschaar auf einer Fläche senkrecht steht, muss die Gleichung:

$$3) \quad \lambda dx + \mu dy + v dz = 0$$

erfüllt sein, wo  $x, y, z$  die Coordinaten der letzteren Fläche sind, und zugleich die Gleichungen 2) stattfinden. Durch diese beiden Gleichungen aber kann man  $u$  und  $v$  und folglich auch  $\lambda, \mu, v$  als Function von  $x, y, z$  bestimmen, (da  $\lambda, \mu, v$  in  $u$  und  $v$  gegeben sind). Setzt man nun für  $\lambda, \mu, v$  die oben gefundenen Werthe:

$$M \frac{\partial F}{\partial x}, \quad M \frac{\partial F}{\partial y}, \quad M \frac{\partial F}{\partial z},$$

so ergibt sich:

$$\frac{\partial F}{\partial x} dx + \frac{\partial F}{\partial y} dy + \frac{\partial F}{\partial z} dz = 0$$

oder  $dF = 0$ ,  $F = c$ . Es muss also die Gleichung 3) durch Integration eine Gleichung zwischen  $x, y, z$  ergeben und diese Gleichung ist die der gesuchten Fläche; da ferner  $c$  willkürlich ist, so giebt es unendlich viel solcher Flächen. Die Bedingung, dass die Gleichung 3) integrirbar ist, lässt sich nun bekanntlich folgendermassen ausdrücken. Es ist:

$$\begin{aligned} \frac{\partial z}{\partial x} &= -\frac{\lambda}{v}, & \frac{\partial z}{\partial y} &= -\frac{\mu}{v}, \\ \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} &= -\frac{\partial}{\partial y} \left( \frac{\lambda}{v} \right) = -\frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\mu}{v} \right) \end{aligned}$$

oder:

$$v \frac{\partial \lambda}{\partial y} - \lambda \frac{\partial v}{\partial y} = v \frac{\partial \mu}{\partial x} - \mu \frac{\partial v}{\partial x},$$

und dies ist die Bedingungsgleichung, damit die Schaar von Geraden auf einer Fläche normal steht.

Dieser Bedingungsgleichung lässt sich aber auch eine andere Form geben. Nehmen wir nämlich an, dass  $\lambda, \mu, v$  nicht durch  $x, y, z$  ausgedrückt, sondern nur durch  $u$  und  $v$  gegeben sind.

Die Gleichung 3) lässt sich dann wegen 2) auch schreiben:

$$4) \quad (x - u)dx + (y - v)dy + (z - w)dz = 0.$$

Sei nun  $p$  wieder die Entfernung des Punktes  $(x, y, z)$  auf der gesuchten Fläche von Punkt  $(u, v, w)$  auf der gegebenen, so ist:

$$p^2 = (x - u)^2 + (y - v)^2 + (z - w)^2,$$

$$p dp = (x - u)(dx - du) + (y - v)(dy - dv) + (z - w)(dz - dw),$$

also wegen Gleichung 4):

$$p dp + (x - u)du + (y - v)dv + (z - w)dw = 0,$$

oder da  $x - u = p\lambda$ ,  $y - v = p\mu$ ,  $z - w = p\nu$  ist:

$$dp = -\lambda du - \mu dv - \nu dw.$$

Da nun  $w$  als Function von  $u$  und  $v$  gegeben ist, so schreibt sich diese Gleichung:

$$5) \quad dp = -\left(\lambda + \nu \frac{\partial w}{\partial u}\right) du - \left(\mu + \nu \frac{\partial w}{\partial v}\right) dv,$$

eine Gleichung, aus der sich  $p$  durch Integration als Function von  $u$  und  $v$  ergibt. Die Bedingung, dass dies möglich sei, erhält man wie oben:

$$-\frac{\partial p}{\partial u} = \lambda + \nu \frac{\partial w}{\partial u}, \quad -\frac{\partial p}{\partial v} = \mu + \nu \frac{\partial w}{\partial v},$$

d. h. falls eine Schaar von Geraden einer Fläche normal sein soll, müssen die Ausdrücke

$$\lambda + \nu \frac{\partial w}{\partial u}, \quad \mu + \nu \frac{\partial w}{\partial v}$$

partielle Differentialquotienten einer Grösse  $p$  sein. Diese Bedingung lässt sich auch schreiben:

$$\frac{\partial}{\partial v} \left( \lambda + \nu \frac{\partial w}{\partial u} \right) = \frac{\partial}{\partial u} \left( \mu + \nu \frac{\partial w}{\partial v} \right)$$

oder:

$$6) \quad \frac{\partial \lambda}{\partial v} + \frac{\partial w}{\partial u} \frac{\partial \nu}{\partial v} = \frac{\partial \mu}{\partial u} + \frac{\partial w}{\partial v} \frac{\partial \nu}{\partial u}.$$

Wählt man als Fläche  $(u, v, w)$  die  $xz$ -Ebene, so hat man einfach:

$$-dp = \lambda du + \mu dv.$$

Soll zu der gegebenen Normalenschaar die Fläche bestimmt werden, so hat man die Gleichungen:

$$-p = \int (\lambda du + \mu dv + \nu dw)$$

und

$$p = \frac{x-u}{\lambda} = \frac{y-v}{\mu} = \frac{z-w}{\nu}.$$

Da  $\lambda, \mu, \nu, w$  und wegen der ersten Gleichung auch  $p$  als Functionen von  $u$  und  $v$  gegeben sind, so kann man aus den drei letzten Gleichungen durch Elimination von  $u$  und  $v$  die Beziehung zwischen  $x, y$  und  $z$ , welche eine willkürliche Constante enthält, finden. Aus der allgemeineren Gleichung 5) ergibt sich noch ein geometrischer Satz.

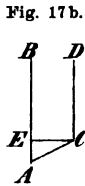
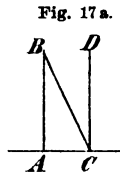
Ist nämlich die Fläche  $u, v, w$  auch eine auf der gegebenen Linienschaar normale, und  $d\sigma$  das Bogenelement irgend einer auf derselben befindlichen Curve, so sind  $\frac{du}{d\sigma}, \frac{dv}{d\sigma}, \frac{dw}{d\sigma}$  die Cosinus der Winkel, welche die Tangente dieser Curve mit den Axen macht, dann hat man also, in welcher Richtung dieselbe auch auf der Fläche angenommen ist,

$$\lambda \frac{du}{d\sigma} + \mu \frac{dv}{d\sigma} + \nu \frac{dw}{d\sigma} = 0,$$

d. h.  $p = \text{const.}$  Also: Die Länge des Stücks der Normale zweier Parallelfächen, welches von denselben begrenzt ist, bleibt constant für die ganze Ausdehnung beider Flächen.

Uebrigens lässt sich diese Eigenschaft leicht geometrisch beweisen, und umgekehrt daraus die Formel 5) finden, aus der sich dann leicht die

Formel 2) ergibt. Seien nämlich  $BD$  und  $AC$  (Fig. 17 a) Bogen zweier Flächen, für die  $AB$  und  $CD$  aufeinander folgende Normalen sind, also Winkel  $BAC = B = R$ , Winkel  $ABC = h$ ,  $DCB = k$ , so ist:



$$BC = \frac{AB}{\cos h}, \quad DC = \frac{AB \cos k}{\cos h},$$

oder, da  $h$  und  $k$  verschwindend klein sind:

$$DC = AB \left( 1 + \frac{h^2 - k^2}{2} \right), \quad DC - AB = dp = \frac{p(h^2 - k^2)}{2}$$

und da  $h^2$  und  $k^2$  unendlich klein zweiter Ordnung sind, mit Hinweglassung der unendlich kleinen Grössen zweiter Ordnung,  $p = \text{const.}$  Sei jetzt wieder (Fig. 17 b) die Fläche ( $uvw$ ), also auch Bogen  $AC = d\sigma$  beliebig genommen,  $CE$  senkrecht auf  $AB$ , so ist  $AE = -dp = d\sigma \cos \vartheta$ , wo  $\vartheta = \angle BAC$  ist.

Aber: 
$$\cos \vartheta = \lambda \frac{du}{d\sigma} + \mu \frac{dv}{d\sigma} + \nu \frac{dw}{d\sigma},$$

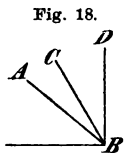
also  $dp = -\lambda du - \mu dv - \nu dw$  wie oben.

$u$  und  $v$  sind als von einander unabhängig zu betrachten, da der Bogen  $d\sigma$  in beliebiger Richtung, also ohne Rücksicht auf irgend welche Beziehung zwischen  $u$  und  $v$  zu nehmen ist.

### Digression auf ein optisches Problem.

#### § 46.

Die Bedingung, unter welcher eine Schaar von Geraden Normalen einer Fläche giebt, soll hier noch auf ein optisches Problem angewandt werden. Wenn (Fig. 18) ein Lichtstrahl  $AB$  in  $B$  auf eine brechende Fläche fällt, so wird bekanntlich der gebrochene Strahl,



welcher die Verlängerung von  $BC$  sein soll, mit  $AB$  und der durch  $B$  gelegten Normale  $BD$  in eine Ebene fallen, und die Sinus der Winkel  $ABD$  und  $CBD$  werden ein constantes Verhältniss haben, also wenn  $ABD = \vartheta$ ,  $CBD = \tau$  ist:  $\sin \tau = n \sin \vartheta$ . Wird der Strahl nicht gebrochen, sondern zurückgeworfen, so findet noch immer die erste Bedingung statt und der Winkel des einfallenden Strahles mit der Normale ist gleich dem reflectirten mit derselben, eine Bedingung,

die der Formel  $\sin \tau = -\sin \vartheta$  entspricht, also einen besonderen Fall des Brechungsproblems bildet, wenn man  $n = -1$  setzt. Wenigstens findet dies für die Rechnung statt, wenn auch im Falle der Brechung  $n$  immer positiv ist.

Möge nun eine Schaar von Strahlen auf eine brechende oder spiegelnde Fläche fallen und suchen wir aus den Gleichungen dieser Strahlen die der reflectirten oder gebrochenen. Seien  $u, v, w$  die Coordinaten der brechenden Fläche, deren Gleichung gegeben ist,  $u_1, v_1, w_1$  die einer ebenfalls gegebenen, sonst beliebigen Fläche, welche die einfallenden Strahlen schneidet,  $x, y, z$  die laufenden Coordinaten eines Strahles,  $a, b, c$  die Cosinus der Winkel desselben mit den Axen, so hat man als Gleichung dieses Strahles  $\frac{x-u}{a} = \frac{y-v}{b} = \frac{z-w}{c}$ .

Und damit diese Gleichung eine Schaar ergebe, müssen  $a, b$ , also auch  $c$  als Functionen von  $u_1$  und  $v_1$  irgendwie gegeben sein. Da aber der Strahl auch durch die Fläche  $(uvw)$  geht, hat man:

$$\frac{u-u_1}{a} = \frac{v-v_1}{b} = \frac{w-w_1}{c},$$

und diese Gleichungen gestatten  $u_1, v_1, w_1$ , also auch  $a, b, c$  als Functionen von  $u$  und  $v$  zu betrachten. Suchen wir jetzt die Gleichungen des reflectirten oder gebrochenen Strahles, seien  $a_1, b_1, c_1$  die Cosinus der Winkel desselben mit den Axen, dann sind diese Gleichungen:

$$\frac{x-u}{a_1} = \frac{y-v}{b_1} = \frac{z-w}{c_1}.$$

Sind ferner die Cosinus der Winkel, welche die Normale der Fläche  $(uvw)$  im Einfallspunkte mit den Axen macht,  $\lambda, \mu, \nu$ , so hat man:

$$\cos \vartheta = \lambda a + \mu b + \nu c, \quad \cos \tau = \lambda a_1 + \mu b_1 + \nu c_1.$$

Berechnen wir aber jetzt die Sinus dieser Winkel:

$$\cos^2 \vartheta = \lambda^2 a^2 + \mu^2 b^2 + \nu^2 c^2 + 2\lambda\mu ab + 2\lambda\nu ac + 2\mu\nu bc.$$

Ersetzt man in den ersten drei Gliedern aber bezüglich:

$\lambda^2$  durch  $1 - \mu^2 - \nu^2$ ,  $\mu^2$  durch  $1 - \lambda^2 - \nu^2$ ,  $\nu^2$  durch  $1 - \lambda^2 - \mu^2$ , so erhält man:

$$\cos^2 \vartheta = 1 - (\mu c - \nu b)^2 - (\nu a - \lambda c)^2 - (\lambda b - \mu a)^2,$$

$$\sin^2 \vartheta = (\mu c - \nu b)^2 + (\nu a - \lambda c)^2 + (\lambda b - \mu a)^2,$$

und ebenso

$$\sin^2 \tau = (\mu c_1 - \nu b_1)^2 + (\nu a_1 - \lambda c_1)^2 + (\lambda b_1 - \mu a_1)^2.$$

Die Bedingung aber, dass der einfallende und der gebrochene Strahl, sowie das Einfallslot in einer Ebene liegen, lautet, wenn  $l, m, n$  die Cosinus der Winkel sind, welche das Loth auf diese Ebene mit den Axen macht:

$la + mb + nc = 0$ ,  $la_1 + mb_1 + nc_1 = 0$ ,  $ll + m\mu + nv = 0$ ,  
oder, wenn man  $l, m, n$  eliminirt:

$$1) \quad \mu c_1 - \nu b_1 = T(\mu c - \nu b), \quad \nu a_1 - \lambda c_1 = T(\nu a - \lambda c), \\ \lambda b_1 - \mu a_1 = T(\lambda b - \mu a),$$

wo  $T$  noch zu bestimmen ist.

Setzt man aber diese Werthe in die Gleichung:  $\sin \tau^2 = n^2 \sin \vartheta^2$ ,  
wo  $\sin \tau^2$  und  $\sin \vartheta^2$  durch die eben gefundenen Ausdrücke zu er-  
setzen sind, so ergibt sich:

$$\sin \tau^2 = T^2 \sin \vartheta^2, \quad T = \pm n.$$

Das Vorzeichen bestimmt sich leicht, wenn man den besonderen  
Fall betrachtet, wo das Einfallslot die  $z$ -Axe ist, und der einfallende  
Strahl sich in der Ebene  $yz$  befindet; dann ist nämlich  $\lambda = \mu = 0$ ,  
 $\nu = 1$ ,  $a = 0$ ,  $\sin \tau = b_1$ ,  $\sin \vartheta = b$ , also  $b_1 = Tb$  und  $T = \pm n$ .

Es lassen sich nun leicht die Gleichungen des gebrochenen Strahles  
finden. Setzt man nämlich in den Gleichungen 1)  $T = n$ , so er-  
hält man:

$$\frac{a_1 - na}{\lambda} = \frac{b_1 - nb}{\mu} = \frac{c_1 - nc}{\nu} \quad \text{oder:}$$

$$2) \quad a_1 = S\lambda + na, \quad b_1 = S\mu + nb, \quad c_1 = S\nu + nc,$$

wo wir  $S$  bestimmen, indem wir diese Gleichungen bezüglich mit  
 $\lambda, \mu, \nu$  multipliciren und addiren. Man erhält:

$$S = \cos \tau - n \cos \vartheta = \sqrt{1 - n^2 \sin \vartheta^2} - n \cos \vartheta.$$

Da  $\cos \vartheta$  und  $a, b, c$  als Functionen von  $u$  und  $v$  gegeben sind, so  
findet dies auch mit  $a_1, b_1, c_1$  statt und die Gleichung

$$\frac{x - u}{a_1} = \frac{y - v}{b_1} = \frac{z - w}{c_1}$$

löst unsere Aufgabe.

Man hat aber bekanntlich:  $\lambda : \mu : \nu = \frac{\partial w}{\partial u} : \frac{\partial w}{\partial v} : -1$  und hier-  
nach nehmen die Gleichungen 2) auch die Form an:

$$3) \quad a_1 + c_1 \frac{\partial w}{\partial u} = n \left( a + c \frac{\partial w}{\partial u} \right), \quad b_1 + c_1 \frac{\partial w}{\partial v} = n \left( b + c \frac{\partial w}{\partial v} \right).$$

Nehmen wir nun an, die Ausdrücke in der Klammer rechts wären  
die partiellen Differentialquotienten einer Grösse, d. h. die Strahlen  
wären Normalen einer Fläche (vergleiche § 45 Formel 5 und 6), so  
findet letzteres und folglich auch ersteres mit den Ausdrücken links statt.  
D. h. „Ist ein Büschel Lichtstrahlen einer Fläche normal, so findet dies  
in Bezug auf eine andere Fläche noch bei jeder Brechung und Spiege-  
lung dieser Strahlen, also auch bei beliebigen Brechungen und Spiege-  
lungen statt.“ Offenbar ist dies beispielsweise der Fall, wenn die



Strahlen von einem Punkte ausgehen, da sie dann einer Kugel normal sind. Dieser Satz rührt von Malus her. Noch ist zu bemerken, dass die Gleichung derjenigen Fläche, welcher die gebrochenen Strahlen normal sind, ohne weitere Integration gefunden werden kann, wenn man diejenige Fläche kennt, der die ursprünglichen Strahlen normal sind. Sind nämlich  $u, v, w$  die Coordinaten dieser Fläche,  $p$  die Länge eines Strahles zwischen dieser und der brechenden Fläche, also:

$$\frac{u - u}{a} = \frac{v - v}{b} = \frac{w - w}{c} = p,$$

$$- dp = a du + b dv + c dw,$$

ferner  $p_1$  die Länge der gebrochenen Strahlen zwischen der ihnen normalen und der brechenden Fläche, also wenn  $x, y, z$  die Coordinaten der ersteren sind:

$$\frac{x - u}{a_1} = \frac{y - v}{b_1} = \frac{z - w}{c_1} = p_1,$$

$$- dp_1 = a_1 du + b_1 dv + c_1 dw,$$

so geben die Gleichungen 3), wenn man die erste mit  $du$ , die zweite mit  $dv$  multiplicirt und addirt:

$$dp_1 = n dp, \quad p_1 = np + e,$$

wo  $e$  eine willkürliche Constante ist.

Da nun  $a, b, c, w, u, v, w$  und wegen der Gleichungen 2) auch  $a_1, b_1, c_1$  als Functionen von  $u$  und  $v$  gegeben sind, so reichen die Gleichungen:

$$p_1 = np + e$$

oder 
$$\frac{x - u}{a_1} = \frac{y - v}{b_1} = \frac{z - w}{c_1} = \frac{n(w_1 - w)}{c} + e$$

aus, um nach Elimination von  $u$  und  $v$  die Gleichung der Normalfläche zu finden.

**Beispiel.** Die brechende Fläche sei eine Ebene, der  $xy$ -Ebene parallel, ihre Gleichung also  $w = w_0$ , die Strahlen mögen von einem Punkte, der Anfangspunkt der Coordinaten sein soll, ausgehen, es ist dann:

$$u_1 = v_1 = w_1 = 0, \quad \frac{u}{a} = \frac{v}{b} = \frac{w_0}{c} = p,$$

$$\frac{x - u}{a_1} = \frac{y - v}{b_1} = \frac{z - w_0}{c_1} = p_1, \quad \lambda = \mu = 0, \quad \nu = 1,$$

also wegen der Gleichungen 2)  $a_1 = na$ ,  $b_1 = nb$ . Also:

$$a = -\frac{u}{p}, \quad b = -\frac{v}{p}, \quad c = -\frac{w_0}{p}, \quad p^2 = u^2 + v^2 + w_0^2,$$

$$a_1 = -\frac{nu}{p}, \quad b_1 = -\frac{nv}{p}, \quad c_1^2 = \frac{p^2 - n^2 u^2 - n^2 v^2}{p^2},$$

oder: 
$$c_1^2 = \frac{(1 - n^2)u^2 + (1 - n^2)v^2 + w_0^2}{p^2}.$$

Die Gleichung  $p_1 = np + e$  giebt dann:

$$-\frac{x-u}{nu} = -\frac{y-v}{nv} = -\frac{z-w_0}{\sqrt{(1-n^2)u^2 + (1-n^2)v^2 + w_0^2}} = +n + \frac{e}{p}.$$

Aus den beiden ersten Ausdrücken ergibt sich:

$$u = mx, \quad v = my,$$

wo  $m$  eine zu bestimmende Grösse ist, und:

$$\frac{m-1}{nm} = \frac{z-w_0}{\sqrt{m^2(1-n^2)(x^2+y^2) + w_0^2}} = +n + \frac{e}{\sqrt{m^2(x^2+y^2) + w_0^2}}.$$

Dies sind zwei Gleichungen, aus denen  $m$  eliminirt werden kann; da die Gleichung, welche hieraus entsteht, nur  $z$  und  $x^2 + y^2$  enthält, so hat man eine durch Drehung um die  $z$ -Axe entstandene Rotationsfläche; deren giebt es unendlich viele, da  $e$  beliebig ist. Setzt man, um eine dieser Flächen zu bestimmen,  $e = 0$ , so wird  $m$  constant:  $m = \frac{1}{1-n^2}$ , und die Gleichung der Fläche lautet:

$$n^2(x^2 + y^2) + n^2(1 - n^2)w_0^2 = (1 - n^2)(z - w_0)^2.$$

Dies ist die Gleichung eines Rotationshyperboloids oder Rotationsellipsoids, je nachdem  $n$  kleiner oder grösser als Eins ist.

### Osculation der Flächen.

#### § 47.

Ebenso wie bei den Curven kann man auch bei den Flächen den Begriff der Osculation einführen.

Sei  $z = f(x, y)$  die Gleichung einer gegebenen Fläche,  $z = f_1(x, y)$  die einer zweiten, und möge diese letztere mit der gegebenen einen Punkt gemein haben. Es muss dann für einen bestimmten Werth von  $x$  und einen solchen von  $y$  der aus beiden Gleichungen gezogene Werth von  $z$  übereinstimmen. Dies kann bewirkt werden, wenn die Gleichung  $z = f(x, y)$  eine Constante enthält, welche sich demgemäss bestimmen lässt.

Eine Osculation erster Ordnung findet nun dann statt, wenn jede durch den so bestimmten Punkt  $(x, y, z)$  in der ersten Fläche gelegte Curve einen benachbarten Punkt mit der gegebenen Fläche gemein hat, eine solche Osculation erster Ordnung hat also z. B. mit einer Fläche die Tangentialebene.

Eine Osculation  $n^{\text{ter}}$  Ordnung aber nennen wir ein solches Verhalten beider Flächen, wo ausser dem gegebenen Punkte  $(x, y, z)$

noch  $n$  ihm benachbarte für jede durch die erste Fläche gegebene Curve auch der zweiten angehören.

Suchen wir jetzt die Bedingungen, unter welchen eine solche Osculation stattfindet.

Für eine beliebige durch die erste Fläche gelegte Curve gilt ausser deren Gleichung  $z = f(x, y)$  noch eine zweite, die sich auf die Form  $y = \psi(x)$  bringen lässt. Da hier  $\psi(x)$  ganz beliebig sein soll, so sind auch die Differentialquotienten  $\frac{dy}{dx}$ ,  $\frac{d^2y}{dx^2}$  beliebig.

Nun hat man, wenn man vermöge der Gleichungen  $z = f(x, y)$  und  $y = \psi(x)$  sowohl  $y$  als  $z$  als Functionen von  $x$  betrachtet,

$$\frac{dz}{dx} = \frac{\partial f}{\partial x} + \frac{\partial f}{\partial y} \frac{dy}{dx},$$

$$\frac{d^2z}{dx^2} = \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \frac{dy}{dx} + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \left(\frac{dy}{dx}\right)^2 + \frac{\partial f}{\partial y} \frac{d^2y}{dx^2} = 0 \quad \text{u. s. w.}$$

Sollen nun für unsere beiden Flächen  $n$  aufeinander folgende, dem Punkte  $(x, y, z)$  benachbarte Punkte zusammenfallen, so müssen die

Werthe  $\frac{dz}{dx}$ ,  $\frac{d^2z}{dx^2}$  ...  $\frac{d^n z}{dx^n}$  unverändert bleiben, wenn man für  $(x, y, z)$

die Coordinaten des gemeinschaftlichen Punktes beider Flächen setzt und  $f$  mit  $f_1$  vertauscht. Bei beliebigen Werthen von  $\frac{dy}{dx}$ ,  $\frac{d^2y}{dx^2}$  u. s. w. kann dies aber nur stattfinden, wenn:

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f_1}{\partial x}, \quad \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{\partial f_1}{\partial y}, \quad \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = \frac{\partial^2 f_1}{\partial y^2} \quad \text{u. s. w.,}$$

kurz, wenn für den fraglichen Punkt ausser der Gleichheit der Werthe von  $f$  und  $f_1$  auch die ihrer sämtlichen partiellen Differentialquotienten bis zu dem  $n^{\text{ter}}$  Ordnung sich ergibt. Die Anzahl der Bedingungsgleichungen ist dann  $1 + 2 + \dots + (n + 1) = \frac{(n + 1)(n + 2)}{2}$ , und

damit eine solche Osculation der gegebenen Fläche mit einer anderen stattfinden kann, die ebenfalls ihrer Form nach gegeben ist, muss die letztere  $\frac{(n + 1)(n + 2)}{2}$  zu bestimmende Constanten enthalten.

Sind die Gleichungen der osculirenden Flächen in der Form  $F(x, y, z) = 0$ ,  $F_1(x, y, z) = 0$  gegeben, so bildet man aus der ersten sowohl als aus der zweiten die Werthe von  $\frac{\partial z}{\partial x}$ ,  $\frac{\partial z}{\partial y}$ ,  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}$  u. s. w. und identificirt dieselben, d. h. man eliminirt aus der Gleichung:

$$\frac{\partial F}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x} = 0, \quad \frac{\partial F_1}{\partial x} + \frac{\partial F_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial x} = 0$$

die Grösse  $\frac{\partial z}{\partial x}$ ; aus den Gleichungen:

$$\frac{\partial F}{\partial y} + \frac{\partial F}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial y} = 0, \quad \frac{\partial F_1}{\partial y} + \frac{\partial F_1}{\partial z} \frac{\partial z}{\partial y} = 0$$

die Grösse  $\frac{\partial z}{\partial y}$ ; aus:

$$\begin{aligned} \frac{\partial^2 F}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial z} \frac{\partial z}{\partial x} + \frac{\partial^2 F}{\partial z^2} \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial F}{\partial z} \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} &= 0, \\ \frac{\partial^2 F_1}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial^2 F_1}{\partial x \partial z} \frac{\partial z}{\partial x} + \frac{\partial^2 F_1}{\partial z^2} \left( \frac{\partial z}{\partial x} \right)^2 + \frac{\partial F_1}{\partial z} \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} &= 0, \end{aligned}$$

und der ersten Gleichung:

$$\frac{\partial z}{\partial x} \quad \text{und} \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \quad \text{u. s. w.,}$$

um auf diese Weise die Bedingungsgleichungen zu erhalten.

## § 48.

Das erste Beispiel, nämlich das für die Osculation erster Ordnung, bietet natürlich die Tangentialebene. Hier ist  $n = 1$ , also die Anzahl der Bedingungsgleichungen drei. In der That enthält die Gleichung einer Ebene  $\xi = a\xi + b\eta + c$  drei Constanten. Sind  $x, y, z$  die Coordinaten des Berührungspunktes, so haben wir

$$z = ax + by + c,$$

also nach Elimination von  $c$ :

$$\xi - z = a(\xi - x) + b(\eta - y);$$

die Werthe von  $\frac{\partial z}{\partial x}$  und  $\frac{\partial z}{\partial y}$  sind dann bezüglich  $a$  und  $b$ , man hat also

$$\xi - z = \frac{\partial z}{\partial x} (\xi - x) + \frac{\partial z}{\partial y} (\eta - y),$$

die bekannte Gleichung der Tangentialebene.

Bemerken wir aber hierbei noch Folgendes.

Bei der Untersuchung, in welchem Falle die Tangentialebene die Fläche berührt oder schneidet, wurden auch Fälle in Betracht gezogen, in welchen die Differentialquotienten höherer Ordnung  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}$ ,  $\frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}$ ,  $\frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  u. s. w. verschwanden; in solchen Fällen sind diese Grössen also mit den aus der Gleichung der Tangentialebene gezogenen Werthen  $\frac{\partial^2 \xi}{\partial \xi^2}$ ,  $\frac{\partial^2 \xi}{\partial \xi \partial \eta}$  u. s. w., welche identisch verschwinden, jedenfalls übereinstimmend, und es findet also dann zwischen der gegebenen Fläche und ihrer Tangentialebene eine Osculation höherer Ordnung statt. Diese Betrachtung ist etwas Analoges im Verhältniss zur Theorie der Doppel- und mehrfachen Tangenten in der Curvenlehre.

Im Allgemeinen aber sehen wir hieraus, dass in Ausnahmefällen auch dann noch eine Osculation höherer Ordnung stattfinden kann, wenn die Gleichung der osculirenden Fläche nicht die im Allgemeinen nöthige Zahl von Constanten enthält.

### Schnitte der Flächen.

#### § 49.

In der Theorie der Curven wurde derjenige Kreis betrachtet, welcher mit der Curve eine Osculation zweiter Ordnung hatte. Es läge nahe, in der Theorie der Flächen diese Betrachtung auf die Kugel zu übertragen: dies gelingt aber nur in den eben erwähnten Ausnahmefällen, welche später zu erwägen sind. Im Allgemeinen aber müsste für die Osculation zweiter Ordnung die Gleichung der osculirenden Fläche  $\frac{3 \cdot 4}{1 \cdot 2} = 6$  Constanten enthalten, während die Gleichung der Kugel:

$$(\xi - a)^2 + (\eta - b)^2 + (\zeta - c)^2 = r^2.$$

deren nur vier enthält. Es muss also, wenn eine solche Osculation in Frage steht, eine andere Fläche gewählt werden, und man kann dieser letzteren eine möglichst einfache Gestalt geben. Als solche bietet sich nun dasjenige Paraboloid dar, dessen Axe mit der  $z$ -Axe parallel ist, dessen Gleichung ist nämlich:

$$1) \quad \xi = \frac{1}{2}(a\xi^2 + 2b\xi\eta + c\eta^2) + d\xi + e\eta + f.$$

Wir bemerken jedoch, dass dieses Paraboloid mit der angenommenen Lage der  $z$ -Axe zusammenhängt, also bei jeder Aenderung der Lage derselben ein anderes ist.

Zur weiteren Vereinfachung nehmen wir nun an, dass  $\xi$  die Axe der  $z$ -Normale der gegebenen Fläche in dem Punkte, wo die Osculation stattfindet, dieser Punkt selbst aber Anfangspunkt, also  $x = y = z = 0$  ist. Die allgemeine Gleichung der Tangentialebene in diesem Punkte:

$$\xi - z = \frac{\partial z}{\partial x}(\xi - x) + \frac{\partial z}{\partial y}(\eta - y),$$

wird in diesem Falle  $\xi = 0$ , also auch  $\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial z}{\partial y} = 0$ .

Diese Werthe Null müssen sich also auch aus der Gleichung des Paraboloids für  $\frac{\partial \xi}{\partial \xi}$  und  $\frac{\partial \xi}{\partial \eta}$  und ausserdem  $\xi = 0$  ergeben, wenn man  $\xi = \eta = 0$  setzt. Dies giebt  $f = 0$ ,  $d = 0$ ,  $e = 0$ , und die Gleichung unseres Paraboloids wird:

$$2) \quad \xi = \frac{1}{2}(a\xi^2 + 2b\xi\eta + c\eta^2).$$

Da nun eine Osculation zweiter Ordnung stattfinden soll, so sind die aus 2) gewonnenen Werthe:

$$\frac{\partial^2 \xi}{\partial \xi^2} = a, \quad \frac{\partial^2 \xi}{\partial \xi \partial \eta} = b, \quad \frac{\partial^2 \xi}{\partial \eta^2} = c$$

mit den entsprechenden Werthen der gegebenen Fläche  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2}, \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y}, \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$  für den Punkt  $x = y = z = 0$  zu identificiren, es ist also für diesen, nämlich den Berührungspunkt,

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = a, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = b, \quad \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = c.$$

Unser Paraboloid ist aber ein elliptisches oder hyperbolisches, je nachdem  $ac$  grösser oder kleiner als  $b^2$  ist; also je nachdem für die gegebene Fläche  $\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} \geq \left( \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} \right)^2$  ist, wenn man  $x = y = z = 0$  setzt. Es folgt aber aus § 41, dass ersteres oder letzteres ein Berühren oder Schneiden der Fläche durch die Tangentialebene bedingt.

Da aber dies Paraboloid mit jeder durch Punkt  $(xyz)$  in der Fläche gezogenen Curve ausser diesem noch zwei aufeinander folgende Punkte gemein hat, so kann man bei allen Fragen, wo nur die beiden ersten Differentialquotienten in Betracht kommen, was also bei den Krümmungsradien und Krümmungsebenen dieser Curven bekanntlich stattfindet, statt der Fläche selbst dieses Paraboloid betrachten. Berücksichtigen wir noch, dass wir nur die durch Punkt  $(xyz)$  gehenden ebenen Schnitte zu betrachten brauchen, da, wenn man diese sämmtlichen Schnitte betrachtet, diesen auch sämmtliche auf Punkt  $(xyz)$  folgende Punkte, sowie auch die diesem benachbarten Punkte angehören, so zerfallen die Fragen, welche wir in Bezug auf die Krümmung dieser ebenen Schnitte zu stellen haben, in zwei Theile, nämlich:

1) Wie verhalten sich die Krümmungen sämmtlicher durch die Normale des betrachteten Punktes gelegten ebenen Schnitte? Diese Frage ist im Wesentlichen von Euler beantwortet worden. Diese durch die Normale gehenden Schnitte bezeichnen wir als Normal-schnitte.

2) Wie verhalten sich die Krümmungen der nicht durch die Normale gehenden Schnitte, welche mit einem gegebenen Normal-schnitte gemeinschaftliche Tangente haben? Diese Frage hat ein französischer Ingenieur-officier Meusnier beantwortet.

Mit der Beantwortung beider Fragen ist das Verhalten der Fläche in der Umgebung des gegebenen Punktes noch nicht erschöpft, da man lediglich die einzelnen Schnitte für sich betrachtet. Da nämlich

hier drei Punkte, also zwei Tangenten für jeden Schnitt in Betracht kommen, so entsteht noch die Frage nach der Beziehung, welche in jedem Normalschnitte zwischen demselben und der zu dem betrachteten Punkte  $(xyz)$  gehörigen Normale stattfindet. Diese Beziehung ist von Bertrand den Sätzen von Euler und Meusnier hinzugefügt worden.

§ 50.

Wir wollen zunächst diejenigen Schnitte betrachten, welche durch dieselbe Tangente gehen. Da wir wie oben gezeigt bei diesen Untersuchungen statt der gegebenen Fläche das Osculationsparaboloid betrachten dürfen, und über die Lage der  $x$ -Axe nichts festgesetzt ist, so nehmen wir die Tangente selbst als solche. Die Gleichung des entsprechenden Normalschnittes ist dann:  $z = \frac{1}{2}ax^2$ , indem wir jetzt anstatt  $\xi, \eta, \zeta$  wieder  $x, y, z$  als laufende Coordinaten einführen, da ferner für diesen  $y = 0$  zu setzen ist. Für den Krümmungsradius  $\rho$  dieses

Schnittes erhalten wir aus der allgemeinen Formel  $\rho = \frac{\left[1 + \left(\frac{dz}{dx}\right)^2\right]^{\frac{3}{2}}}{\frac{d^2z}{dx^2}}$

den Werth:  $\rho = \frac{(1 + a^2x^2)^{\frac{3}{2}}}{a}$ , also, da für den fraglichen Punkt  $x = 0$  ist:  $\rho = \frac{1}{a}$ . Möge nun ein schiefer durch dieselbe Tangente gehender Schnitt mit der Tangentialebene den Winkel  $\varphi$  bilden, und ändern wir die Axen so, dass mit Beibehaltung der  $x$ -Axe die neue  $z_1$ -Axe in diesem schiefen Schnitte liegt, dann ist  $\varphi$  der Winkel zwischen den Axen  $y$  und  $z_1$ , also:

$$y = z_1 \cos \varphi - y_1 \sin \varphi, \quad z = z_1 \sin \varphi + y_1 \cos \varphi.$$

Für den betrachteten Schnitt selbst aber ist  $y_1 = 0$ , also wenn man unter dieser Bedingung in die Gleichung des Paraboloids

$$z = \frac{1}{2}(ax^2 + 2bxy + cy^2)$$

ihre Werthe setzt:

$$\begin{aligned} z_1 \sin \varphi &= \frac{1}{2}(ax^2 + 2bxz_1 \cos \varphi + cz_1^2 \cos^2 \varphi), \\ \sin \varphi \frac{dz_1}{dx} &= ax + bz_1 \cos \varphi + \frac{dz_1}{dx} (bx \cos \varphi + cz_1 \cos^2 \varphi), \\ \sin \varphi \frac{d^2z_1}{dx^2} &= a + b \cos \varphi \frac{dz_1}{dx} + \left(b \cos \varphi + c \frac{dz_1}{dx} \cos^2 \varphi\right) \frac{dz_1}{dx} \\ &\quad + \cos \varphi (bx + cz_1 \cos \varphi) \frac{d^2z_1}{dx^2}. \end{aligned}$$

Da wir aber den Krümmungsradius im Anfangspunkte zu bestimmen haben, so ist:

$$x = 0, \quad z_1 = 0, \quad \frac{dz_1}{dx} = 0, \quad \frac{d^2 z_1}{dx^2} = \frac{a}{\sin \varphi}.$$

Ist also  $\varrho_1$  der Krümmungsradius des schiefen Schnittes, so hat man:

$$\varrho_1 = \frac{\sin \varphi}{a} = \varrho \sin \varphi.$$

Der Winkel  $\varphi$  ist übrigens das Complement desjenigen, den die beiden Krümmungsradien des Normalschnittes und des schiefen Schnittes mit einander machen, also ist auch  $\varrho_1$  die Projection von  $\varrho$  auf die Ebene des schiefen Schnittes; d. h.:

1) Legt man durch irgend eine Tangente einer Fläche eine durch die Normale gehende und eine beliebige Ebene und sind die Krümmungsradien der Schnittcurven bezüglich  $\varrho$  und  $\varrho_1$ ,  $\varphi$  der Winkel der schiefen Ebene mit der Tangentialebene, so hat man:  $\varrho_1 = \varrho \sin \varphi$ , oder  $\varrho_1$  ist die Projection von  $\varrho$  auf die schiefe Ebene. Dies ist der Meusnier'sche Satz.

Demselben lässt sich noch folgender Ausdruck geben. Legt man nämlich durch den Punkt  $x = y = z = 0$  eine Kugel, welche den Krümmungshalbmesser des Normalschnittes, welcher hier in Betracht kommt, zum Radius hat, und schneidet diese Kugel durch eine Ebene, welche durch die Tangente des Normalschnittes geht, so ist offenbar der Radius des Kreises, in welchem diese Ebene die Kugel schneidet, die Projection des im Normalschnitte befindlichen Kugelradius. Also:

2) Für alle ebenen Schnitte unserer Fläche, welche gemeinschaftliche Tangente haben, sind die Krümmungskreise zugleich die ebenen Schnitte einer Kugel, welche den Krümmungsmittelpunkt des zugehörigen Normalschnittes zum Mittelpunkte hat.

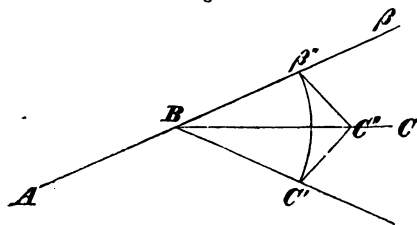
## § 51.

Von diesem Meusnier'schen Satze folgen noch zwei Beweise: ein trigonometrischer und ein geometrischer.

### A) Trigonometrischer Beweis des Meusnier'schen Satzes.

Sei  $AB$  das Element irgend einer Tangente der Fläche, also  $B$  ebenfalls auf der Fläche gelegen (Fig. 19). Lege man dann durch

Fig. 19.



$AB$  den Normalschnitt, und möge dieser mit der Fläche das Element  $BC$  gemein haben. Sei ferner  $ABC'$  ein schiefer Schnitt, so dass  $C'$  sich ebenfalls auf der Fläche befindet. Die Ebene des Winkels  $CBC'$  ist dann die Tangentialebene in  $B$  (nämlich die





Schnittes, es ist aber derselbe die Projection von  $DA$ , d. h. von dem Krümmungsradius der Normalebene auf die des schiefen Schnittes; was zu beweisen war.

§ 52.

Da durch den Meusnier'schen Satz die Theorie der Krümmungen sämtlicher Schnitte auf die der Normalschnitte zurückgeführt ist, so bleiben nur noch die letzteren zu betrachten. Wir gehen hierbei wieder von der Gleichung des Paraboloids aus, bestimmen aber die bis jetzt in der Tangentialebene beliebig liegende  $x$ -Axe so, dass der Factor von  $xy$  verschwindet; also jene Gleichung ist jetzt:

$$1) \quad z = \frac{1}{2}(ax^2 + cy^2).$$

Dieses Verschwinden wird durch die bekannte Transformation bewerkstelligt, durch welche man die Gleichungen der Kegelschnitte auf ihre Hauptaxen als Coordinatenaxen zurückführt. Nach § 50 sind dann  $\frac{1}{a}$  und  $\frac{1}{c}$  die Krümmungsradien, also  $a$  und  $c$  die Krümmungen derjenigen Normalschnitte, welche in der  $xz$ - und  $yz$ -Ebene liegen; diese Schnitte, welche also auf einander senkrecht stehen, heissen Hauptschnitte, ihre Tangenten, bezüglich Krümmungen und Krümmungsradien: Haupttangenten, Hauptkrümmungen und Hauptkrümmungsradien. Bestimmen wir zunächst die Krümmung eines beliebigen Normalschnittes. Er möge mit dem Hauptschnitte, dessen Krümmungsradius  $\frac{1}{a}$  war, den Winkel  $\varphi$  machen. Verlegen wir zu dem Ende die Axen  $x_1$  und  $y_1$  so, dass die erstere in den zu untersuchenden Schnitt fällt. Die Transformationsgleichungen:

$$x = x_1 \cos \varphi - y_1 \sin \varphi \quad \text{und} \quad y = x_1 \sin \varphi + y_1 \cos \varphi$$

geben dann als Factor von  $\frac{x_1^2}{2}$  den Ausdruck:

$$a \cos \varphi^2 + c \sin \varphi^2,$$

und dies ist nach § 50 die Krümmung des betreffenden Normalschnittes. Also:

„Sind  $a$  und  $c$  die Krümmungen der Hauptschnitte, und macht ein beliebiger Normalschnitt mit ersterem den Winkel  $\varphi$ , so ist dessen Krümmung

$$2) \quad \kappa = a \cos \varphi^2 + c \sin \varphi^2 = a - (a - c) \sin \varphi^2.$$

Dies ist der Euler'sche Satz. Es bleibt aber noch übrig, die Hauptschnitte näher zu definiren. Dies kann auf verschiedene Weise geschehen; wir knüpfen zunächst an die Betrachtungsweise Euler's an.

Zunächst ist in Gleichung  $z = \frac{1}{2}(ax^2 + cy^2)$  eine der Grössen  $a$  und  $c$ , als welche wir immer  $a$  annehmen wollen, als positiv zu betrachten. Denn wären beide negativ, so brauchte man nur das Zeichen von  $z$ , also die als positiv anzunehmende Richtung der  $z$ -Axe zu ändern. Im Falle das Zeichen von  $c$  auch positiv ist, giebt unsere Gleichung dann ein elliptisches, im entgegengesetzten Falle ein hyperbolisches Paraboloid. Im algebraischen Sinne kann man also immer  $a$  grösser als  $c$  betrachten. Wenn aber für  $x = 0$ , also für den zweiten Hauptschnitt,  $c$  negativ ist, so bedeutet dies, dass die beiden Hauptkrümmungsradien in entgegengesetzte Richtung fallen, also die entsprechenden Krümmungsmittelpunkte auf verschiedenen Seiten der Fläche liegen. Nun hat nach Gleichung 2)  $\kappa$  seinen grössten Werth  $a$ , wenn  $\varphi = 0$ , seinen kleinsten  $c$ , wenn  $\varphi = 90^\circ$  ist (wenn das Vorzeichen von  $c$  berücksichtigt wird).

Also: „Die Hauptschnitte sind diejenigen Normalschnitte, welche die grösste und kleinste Krümmung haben.“

Noch ist zu bemerken, dass bei negativem  $c$  auch zwei der Normalschnitte die Krümmung Null, also unendlich grossen Krümmungsradius haben. Diese sind, wenn wir für  $c$  setzen  $-e$ , diejenigen wo:

$$a - (a + e) \sin^2 \varphi = 0, \quad \text{also} \quad \sin \varphi = \pm \sqrt{\frac{a}{a + e}} \quad \text{ist.}$$

Es giebt aber noch eine zweite wichtige Definition für die Hauptschnitte. Um diese festzustellen, berechnen wir zunächst den Winkel, welchen die Normale des Paraboloids in irgend einem zweiten Punkte  $N$  eines Hauptschnittes mit der Ebene desselben macht. Dieser Hauptschnitt sei die Axe der  $x$ , der betreffende Winkel  $\vartheta$  ist dann das Complement desjenigen, welchen die  $y$ -Axe mit der Normale in  $N$  macht, also:

$$\sin \vartheta = - \frac{\frac{\partial z}{\partial y}}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2}} = - \frac{cy}{\sqrt{1 + a^2 x^2 + c^2 y^2}},$$

oder, da für unseren Hauptschnitt  $y = 0$  ist,  $\sin \vartheta = 0$ ; d. h.: die Normale liegt in der Ebene des Hauptschnittes. Nun hat die gegebene Fläche mit dem Paraboloid den Berührungspunkt den ihr zunächst liegenden, also auch die durch beide gehenden Normalen gemein, und diese beiden liegen also ebenfalls in der Ebene des Hauptschnittes. Also:

„Wenn man in einem Hauptschnitte einen von dem Berührungspunkte  $M$  ausgehenden unendlich kleinen Bogen nimmt, und durch dessen Endpunkt  $N$  sowie durch  $M$  zwei Normalen legt, so liegen

diese beiden in einer Ebene, werden also, wenn sie nicht ausnahmsweise parallel sind, sich schneiden.“

Diese Eigenschaft kommt aber ausschliesslich den Hauptschnitten zu, kann also als Definition dienen, wie folgende Betrachtung zeigt. Möge ein beliebig gegebener Normalschnitt die  $x$ -Axe enthalten, gehen wir also von der allgemeinen Gleichung

$$z = \frac{1}{2}(ax^2 + 2bxy + cy^2)$$

aus, behalten aber die obigen Bezeichnungen bei, so ist

$$\sin \vartheta = - \frac{\frac{\partial z}{\partial y}}{\sqrt{1 + \left(\frac{\partial z}{\partial x}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial y}\right)^2}} = - \frac{bx + cy}{\sqrt{1 + (ax + by)^2 + (bx + cy)^2}}.$$

Für den  $M$  benachbarten Punkt ist nun  $y = 0$  und  $x = MN$  unendlich klein, es kann also der Nenner  $= 1$  gesetzt werden, und man hat:  $\sin \vartheta = -bx$ , oder wegen des unendlich kleinen  $x$ :  $\vartheta = -b \cdot MN$ .

Es macht also bei jedem Normalschnitte, der nicht Hauptschnitt ist, die Normale des Punktes  $N$  mit der Schnittebene einen unendlich kleinen Winkel, kann also die durch  $M$  gehende Normale nicht schneiden, diese Eigenschaft kommt also nur den Normalschnitten zu.

Die Formel  $\vartheta = -b \cdot MN$  enthält aber auch einen wichtigen Satz, welcher von Bertrand herrührt, und sich auf die Flächennormale bezieht. Legt man nämlich einen zweiten Normalschnitt durch die auf  $MN$  senkrechte Tangente  $MT$ , und macht man  $MT = MN$ , so erhält man den Winkel  $\vartheta_1$ , welchen die durch  $T$  gehende Normale mit dem durch  $M$  gehenden Normalschnitte macht, wenn man in der Gleichung des Paraboloids  $x$  mit  $y$ ,  $a$  mit  $c$  vertauscht, wo dann  $y = MT = MN$  zu setzen ist. Also:

$$\vartheta_1 = -by = -bMN = \vartheta,$$

d. h.: „Legt man durch einen Punkt  $M$  zwei aufeinander senkrechte Tangenten, und schneidet von diesen gleiche unendlich kleine Stücke  $MN = MT$  ab, so machen die durch  $N$  und  $T$  gelegten Normalen mit den durch  $MN$  und  $MT$  gelegten Normalschnitten gleiche Winkel. Das gleiche Vorzeichen von  $\vartheta$  und  $\vartheta_1$  bedeutet, dass diese Normalen gleichzeitig innerhalb oder ausserhalb des von den Normalschnitten gebildeten Winkels liegen.“

Dieser Bertrand'sche Satz ist darum wichtig, weil er nicht bloss das Verhalten der Normalschnitte gegen einander, sondern zu den in ihnen liegenden Flächennormalen angiebt, also den Meusnier'schen und Euler'schen Satz wesentlich ergänzt.

Zwei andere wichtige Sätze giebt uns aber noch die Formel für die Krümmung eines beliebigen Normalschnittes:

$$k = a \cos \varphi^2 + c \sin \varphi^2,$$

wo  $\varphi$  der Winkel ist, den dieser Schnitt mit dem in der  $xz$ -Ebene liegenden Hauptschnitt macht. Da nämlich der Winkel  $\varphi$ , abgesehen vom Vorzeichen, welches hier nicht in Betracht kommen kann, da nur die Quadrate der trigonometrischen Linien vorkommen, zwei Normalschnitten angehört, so haben wir den Satz:

I. „Die auf beiden Seiten eines Hauptschnittes liegenden Normalschnitte, welche mit dem ersteren gleiche Winkel bilden, haben gleiche Krümmung.“

Möge aber ein zweiter Normalschnitt mit der Ebene  $yz$  denselben Winkel  $\varphi$  machen,  $k_1$  seine Krümmung sein, so erhalten wir, indem wir  $a$  und  $c$  vertauschen:

$$k_1 = a \sin \varphi^2 + c \cos \varphi^2,$$

also:  $k + k_1 = a + c,$

d. h. da die Gleichheit der Winkel stattfindet, wenn beide Normalschnitte auf einander senkrecht stehen:

II. „Die Summe der Krümmungen zweier aufeinander senkrechten Normalschnitte ist constant, also gleich der Summe der Krümmungen der Hauptschnitte.“

Uebrigens findet die Gleichheit der Winkel  $\varphi$  auch dann statt, wenn beide Normalschnitte sich innerhalb oder ausserhalb des von den Hauptschnitten gebildeten rechten Winkels befinden. Das sich hieraus ergebende Resultat ist aber schon durch Satz I bewiesen.

Endlich erwägen wir noch den Fall, wo ein Normalschnitt den Winkel zwischen den Hauptschnitten halbirt, also mit jedem derselben einen Winkel von  $45^\circ$  macht, dann ist  $k_1 = k = \frac{a+c}{2}$ , also:

„Der Normalschnitt, welcher den Winkel zwischen den Hauptschnitten halbirt, hat zur Krümmung die halbe Summe beider Hauptkrümmungen.“

Schliesslich geben wir dem Euler'schen Satze noch einen geometrischen Ausdruck.

Legen wir durch den Berührungspunkt  $M$  die Tangentialebene, so wird jeder Normalschnitt dieselbe in einer Tangente schneiden, welche mit der eines Hauptschnittes den Winkel  $\varphi$  machen möge. Die Tangente dieses Hauptschnittes sei nun Axe der  $x$  eines ebenen durch  $M$  gehenden Coordinatensystems, also die des andern Hauptschnittes Axe der  $y$ , und die Gleichung einer beliebigen Tangente ist

$y = x \operatorname{tg} \varphi$ . Ist nun  $v$  die Länge eines beliebigen von  $M$  ausgehenden Stückes dieser Tangente, so hat man  $v^2 = x^2 + y^2$ , und die Formel  $k = a \cos \varphi^2 + c \sin \varphi^2$  giebt:  $kv^2 = ax^2 + cy^2$ . Setzen wir nun  $v = \pm \sqrt{\frac{1}{k}}$ , also gleich der Wurzel des dem entsprechenden Normalschnitte angehörigen Krümmungsradius, so erhalten wir:

$$ax^2 + cy^2 = \pm 1.$$

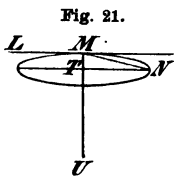
Dies ist die Gleichung einer Ellipse oder je zweier conjugirten Hyperbeln, je nachdem  $c$  positiv oder negativ ist. Für die Ellipse giebt nur das positive Zeichen von  $\pm 1$  einen Sinn. Die Hauptaxen dieser Curven fallen in die Richtung der Haupttangente, und zwar sind die Halbaxen der Ellipse bezüglich gleich  $\frac{1}{\sqrt{a}}$  und  $\frac{1}{\sqrt{c}}$ , und die reellen Axen der beiden Hyperbeln gleich  $\frac{1}{\sqrt{a}}$  und  $\frac{1}{\sqrt{-c}}$ . Also:

„Schneidet man von jeder in  $M$  die Fläche berührenden Tangente von  $M$  aus ein Stück gleich  $\sqrt{\frac{1}{k}}$  ab, so bilden die Endpunkte dieser Stücke entweder eine Ellipse oder zwei conjugirte Hyperbeln, deren Hauptaxen die Haupttangente sind.

### Theorie der Indicatrix.

#### § 53.

Für den oben erwähnten Kegelschnitt lässt sich aber noch eine engere Beziehung zu der gegebenen Fläche nachweisen. Diese Betrachtung rührt von Dupin her, und zeigt den unmittelbaren Zusammenhang der Theorie der Normalschnitte mit der der Kegelschnitte. Seien  $L, M, N$  (Fig. 21) benachbarte sonst beliebige Punkte einer Fläche. Durch  $M$  legen wir eine Tangentialebene, in welche dann auch der Punkt  $L$  fallen möge; durch  $N$  aber, welcher Punkt der Tangentialebene nicht angehört, legen wir eine dieser parallele Ebene. Die durch  $M$  gelegte Normale  $MU$  möge diese letztere in  $T$  schneiden. Diese parallele Ebene wählen wir als Ebene der  $xy$ ,  $T$  als Anfangspunkt;  $TU$  in der Richtung von  $T$  nach  $U$  ist Axe der  $z$ . Sind  $\xi, \eta, \zeta$  die laufenden Coordinaten, so haben wir also für diese  $xy$ -Ebene  $\zeta = 0$ , für Punkt  $T$   $\xi = \eta = \zeta = 0$ , und für Punkt  $M$   $\xi = \eta = 0$ ,  $\zeta = -TM$  oder gleich  $MT$ , wenn man die Richtung dieser Linie berücksichtigt. Die auf diese Coordinaten bezogene Gleichung der Fläche schreiben wir



unter der Form:  $\xi = f(\xi, \eta)$ , es ist dann, da Punkt  $M$  in der Fläche liegt: —  $TM = f(0, 0)$ . Die Curve aber, in welcher die Ebene ( $xy$ ) und unsere Fläche sich schneiden, hat die Gleichungen:  $\xi = 0$ ,  $f(\xi, \eta) = 0$ . Nun aber sind die Grössen  $\xi$  und  $\eta$  nur unendlich wenig von Null abweichend und man kann daher  $f(\xi, \eta)$  so entwickeln, dass man nur bis auf die zweiten Potenzen der Variablen geht. Wir erhalten so:

$$0 = f(0, 0) + \frac{\partial f}{\partial x} \xi + \frac{\partial f}{\partial y} \eta + \frac{1}{2} \left( \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} \xi^2 + 2 \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \xi \eta + \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \eta^2 \right),$$

wo nach der Differentiation für  $x$  und  $y$  zu setzen ist Null. Da aber die Gleichung  $\xi = 0$  die einer Ebene parallel der Tangentialebene ist, so muss für diese Werthe  $x = y = 0$ , auch  $\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial y} = 0$  sein, und setzen wir für  $TM = -f(0, 0)$  jetzt wieder  $\xi$ , wo  $\xi$  also nur eine unendlich kleine Constante bedeutet, so haben wir, wenn noch für diese Werthe von  $x$  und  $y$ :  $\frac{\partial^2 f}{\partial x^2} = a$ ,  $\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} = b$ ,  $\frac{\partial^2 f}{\partial y^2} = c$  gesetzt wird:

$$2\xi = a\xi^2 + 2b\xi\eta + c\eta^2.$$

Die Schnittcurve ist also ein unendlich kleiner Kegelschnitt, dessen Mittelpunkt in  $T$  fällt. Bemerken wir noch, dass  $\xi = TM$  unendlich klein von zweiter Ordnung ist, wie sich aus dem Vergleiche der beiden Seiten unserer Gleichung ergibt.

Dieser Kegelschnitt wird von Dupin, der ihn eingeführt hat, Indicatrix (courbe indicatrice) genannt.

Ganz wie im vorigen Paragraphen können wir auch die Axen so legen, dass  $b$  verschwindet, dann ist die Gleichung auf die Hauptaxen der Indicatrix bezogen und lautet:

$$1) \quad \frac{a}{2\xi} \xi^2 + \frac{c}{2\xi} \eta^2 = 1.$$

Dieser Kegelschnitt ist offenbar dem im vorigen Paragraphen betrachteten ähnlich. Ist er eine Ellipse, sind also  $a$  und  $c$  positiv, so sind die Halbaxen bezüglich:  $\sqrt{\frac{2\xi}{a}}$  und  $\sqrt{\frac{2\xi}{c}}$ , und wie im vorigen Paragraphen lässt sich zeigen, dass diese den Haupttangente parallel sind, da  $a, b, c$  dieselben Grössen wie dort bedeuten. Ist aber  $c$  negativ, und schreiben wir dafür  $-e$ , so lautet unsere Gleichung:

$$\frac{a \xi^2}{2\xi} - \frac{e \eta^2}{2\xi} = 1.$$

Dies ist die Gleichung einer Hyperbel. Hierbei ist aber Folgendes zu bemerken. Wir hatten angenommen, dass der Punkt  $T$  sich auf der nach Innen gerichteten Normale befand, und in der That ist dies nothwendig, wenn die Fläche in  $M$  ganz auf einer





gesetzt wird:  $k = a \cos \varphi^2 + c \sin \varphi^2$ , also den Euler'schen Satz. Gilt Formel 2), so ist  $a$  oder  $c$  negativ. Bei jeder Ellipse, bezüglich conjugirten Hyperbeln, ist nun die Summe bezüglich Differenz der umgekehrten Quadrate je zweier auf einander senkrechten Halbmesser constant. Hieraus folgt dann der schon bewiesene Satz:  $k + k_1 = a + c$ .

Noch zeigen wir geometrisch, dass die durch  $M$  und die durch den unendlich nahen Punkt  $N$  der Haupttangente gelegte Flächen- normale in eine Ebene fallen; dann sei  $N$  dieser Punkt, also  $MN$  die Haupttangente,  $NS$  die Tangente an die Indicatrix, auf welcher, da sie durch die Hauptaxe geht, auch  $TN$  senkrecht steht. Ist aber  $NW$  die Normale der Fläche in  $N$ , so steht diese Linie auch auf  $NS$  senkrecht, denn letztere Linie ist auch eine Tangente für die Fläche. Es ist also  $NS$  ein Loth auf die Ebene  $TNW$  oder  $MNW$ , da aber  $MU$  auf der Ebene der Indicatrix, also auf  $NS$  ebenfalls senkrecht steht, so fällt auch  $MU$  in diese Ebene.

Im Falle der beiden Hyperbeln erwähnen wir noch, dass zwei Normalschnitte existiren, welche den Asymptoten entsprechen, und für welche der Krümmungsradius unendlich, also die Krümmung gleich 0 ist.

Noch ist der Fall zu erwähnen, wo  $0 = e$ , also  $2\xi = a\xi^2$  ist, diese Gleichung giebt zwei parallele Gerade. Der eine Hauptkrümmungsradius ist dann noch immer gleich  $\frac{1}{a}$ , der andere aber  $\frac{1}{e}$  wird unendlich, hat also die Krümmung Null, die zugehörige Haupttangente hat die den beiden Geraden parallelen Richtung. In diesem Falle ist ersichtlich, dass die Tangentialebene die Fläche nicht schneidet.

Andere Sätze noch lassen sich aus der Theorie der conjugirten Halbmesser der Kegelschnitte ableiten, z. B.: „Die Summe der Quadrate zweier zusammengehörigen conjugirten Halbmesser (Differenz bei den Hyperbeln) ist constant.“ Also: „Legt man durch zwei conjugirte Halbmesser der Indicatrix Normalschnitte, mit den Krümmungen  $k$  und  $k_1$ , so ist:

$$\frac{1}{k} + \frac{1}{k_1} = \frac{1}{a} + \frac{1}{c}$$

(bei  $k_1$  und  $c$  sind im Falle der Hyperbeln die Vorzeichen negativ), oder: „Das Parallelogramm, welches zwei conjugirte Halbmesser zu Seiten hat, besitzt constanten Inhalt.“ Also, wenn  $\alpha$  der Winkel zwischen den so bestimmten Normalschnitten ist:

$$\frac{\sin \alpha^2}{kk_1} = \frac{1}{ac}.$$

\* See First + Second article. 6/1/2



$$\frac{y}{x} = \operatorname{tg} \varphi \quad \text{und} \quad \frac{\eta}{\xi} = \operatorname{tg} \psi,$$

also:

$$a + c \operatorname{tg} \varphi \operatorname{tg} \psi = 0.$$

Es ist nun dieselbe Gleichung, wodurch in der Theorie der Kegelschnitte die conjugirten Halbmesser definirt werden, also:

„Werden, durch Punkt  $M$  zwei conjugirte Tangenten gelegt, so ist deren Richtung die zweier conjugirten Halbmesser der Indicatrix.“

In den beiden am Schlusse des vorigen Paragraphen angeführten Sätzen können wir nun die Worte: „conjugirte Halbmesser der Indicatrix“ durch „conjugirte Tangenten der Fläche“ ersetzen.

Die Formel  $a + c \operatorname{tg} \varphi \operatorname{tg} \psi = 0$  zeigt noch direct, dass die Beziehung der conjugirten Tangenten zu einander eine gegenseitige ist.

Der Satz, dass die Richtung zweier conjugirten Tangenten auch die der conjugirten Halbmesser der Indicatrix ist, lässt sich aber auch leicht geometrisch beweisen. Seien (Fig. 23)  $L, M, N$  wieder aufeinander folgende Punkte der Fläche,  $LM$  und  $MN$  zwei aufeinander folgende, in  $M$  und  $N$  berührende Tangenten,  $TN$  ein Halbmesser der Indicatrix,  $NK$  eine Tangente an dieselbe, also auch an die Fläche, also  $MNK$  die in  $N$  berührende Tangentialebene, welche die durch  $M$  gehende  $LMS$  in  $MS$  schneiden möge, dann schneidet die Ebene  $MNK$  die parallelen Ebenen  $LMS$  und die der Indicatrix in den parallelen Linien  $NK$  und  $MS$ . Erstere aber ist bekanntlich dem conjugirten Halbmesser von  $TN$  parallel, und diese ist also auch mit  $MS$ , d. h. der conjugirten Tangente von  $MN$  parallel, während  $MN$  als mit  $TN$  zusammenfallend gedacht werden kann, da, wie bereits gezeigt,  $TM$  unendlich klein von zweiter Ordnung ist. Diese Betrachtungen führen nun zu einer dritten Definition der Hauptschnitte und Haupttangente. Bemerken wir nämlich, dass auch die Halbaxen eines Kegelschnittes conjugirte Halbmesser und zwar die einzigen aufeinander senkrechten sind, die Haupttangente aber in die Richtung derselben fallen, so ergibt sich:

„Hauptschnitte sind diejenigen Normalschnitte, welche die aufeinander senkrechten conjugirten Tangenten enthalten.“

## § 55.

Die Sätze von der Indicatrix erleiden gewisse Ausnahmen, für welche dann auch der Euler'sche Satz nicht gilt, und das Osculationsparaboloid nicht die gegebene Form hat, zunächst dann, wenn die zweiten Differentialquotienten sämmtlich verschwinden. Ist z. B.:

$$z = \alpha x^3 + \beta x^2 y + \gamma x y^2 + \delta y^3 + \dots,$$

wo die folgenden Glieder von höherer Dimension, als die von der dritten sind, so ist für den Punkt:  $x = y = z = 0$ ,

$$\frac{\partial^2 z}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} = \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} = 0,$$

und die Indicatrix wird eine Curve dritter Ordnung sein.

Auch im Falle, wo keine Tangentialebene, sondern ein Tangentialkegel vorhanden ist, werden unsere Betrachtungen illusorisch. Dasselbe aber tritt auch ein, wenn die zweiten Differentialquotienten in unbestimmter Form erscheinen oder unendlich werden.

Die Gleichung der gegebenen Fläche sei z. B.  $z = (x^2 + y^2)f\left(\frac{y}{x}\right)$ , wo  $f$  eine beliebige aber gegebene Function sein soll. Hier ist für  $x = y = 0$  auch  $z$  gleich Null, die Fläche geht also durch den Anfangspunkt. Man überzeugt sich leicht, durch Differentiiren, dass für diesen Punkt auch  $\frac{\partial z}{\partial x} = \frac{\partial z}{\partial y} = 0$  wird, die zweiten Differentialquotienten aber wegen des Factors  $f\left(\frac{y}{x}\right) = f\left(\frac{0}{0}\right)$  unbestimmt werden.

Aus ersterem Grunde hat die Tangentialebene im Anfangspunkte die Gleichung  $z = 0$ ; legt man nun durch die Normale in diesem Punkte irgend eine Ebene, welche mit der  $xy$ -Ebene den Winkel  $\varphi$  macht, so sind die Gleichungen des entsprechenden Normalschnittes:

$$y = x \operatorname{tg} \varphi \quad \text{und} \quad z = \frac{x^2}{\cos^2 \varphi} f(\operatorname{tg} \varphi),$$

oder, wenn man die Ebene  $x_1 z$  in diesen Schnitt verlegt, also  $y_1 = 0$ ,  $x = x_1 \cos \varphi$  setzt:  $z = x_1^2 f(\alpha)$ , wenn  $\alpha = \operatorname{tg} \varphi$  gesetzt wird. Der Schnitt ist also immer eine Parabel mit wechselndem Parameter.

Berechnen wir nun nach der Formel  $\varrho = \frac{\left[1 + \left(\frac{dz}{dx}\right)^2\right]^{\frac{3}{2}}}{\frac{d^2 z}{dx^2}}$  den Krüm-

mungsradius dieser Parabel für den Anfangspunkt, so wird:  $\varrho = \frac{1}{2f(\alpha)}$ .

Dieser Werth ist nur von der Wahl der Function  $f$  abhängig und kann, da  $\alpha$  jeden reellen Werth annimmt, mehrere Maxima und Minima haben, ist also dem Euler'schen Satze und den damit zusammenhängenden Betrachtungen nicht unterworfen.

Für solche Fälle bemerkt Poisson, welcher auf diese Ausnahme aufmerksam gemacht hat, dass dieselbe den Meusnier'schen Satz nicht betrifft. In der That ist zwar bei dem ersten Beweise dieses Satzes, der hier gegeben ist, nicht aber bei den beiden letzten, von dem Osculationsparaboloid ausgegangen.

§ 56.

Zum Beweise der in den vorigen Paragraphen enthaltenen Sätze über die Krümmung der Flächen ist zur möglichsten Erleichterung der Rechnung über die Lage der Coordinatenaxen verfügt worden. Handelt es sich aber darum, die zur Berechnung nöthigen Formeln zu finden, so muss eine beliebige Lage der Axen vorausgesetzt werden, wobei dann die Beziehungen zur Indicatrix und zum Osculationsparaboloid wegfallen. Indem wir dies jetzt in Angriff nehmen, wollen wir zunächst für die Krümmung einer beliebigen durch den Punkt  $(x, y, z)$  einer Fläche gelegten Curve, sowie für die Winkel des Krümmungsradius derselben mit den Axen einen Ausdruck finden. Seien die Cosinus dieser Winkel bezüglich  $l, m, n$ , so hat man nach § 10, Formel 4):

$$1) \quad l = rx'', \quad m = ry'', \quad n = rz'', \quad \text{wo} \quad r = \frac{1}{\sqrt{x''^2 + y''^2 + z''^2}}$$

der Krümmungsradius ist, und  $x'', y'', z''$  die zweiten Differentialquotienten nach dem Bogen  $s$  genommen sind. Diese Grössen aber erhalten wir aus der Gleichung der Fläche:  $F(x, y, z) = 0$  und aus der für die gegebene Curve mit dieser zu verbindenden Gleichung  $\varphi(x, y, z) = 0$ . Sei jetzt:

$$\frac{\partial F}{\partial x} = P, \quad \frac{\partial F}{\partial y} = Q, \quad \frac{\partial F}{\partial z} = R, \quad \frac{\partial^2 F}{\partial x^2} = L, \quad \frac{\partial^2 F}{\partial y^2} = M, \\ \frac{\partial^2 F}{\partial z^2} = N, \quad \frac{\partial^2 F}{\partial y \partial z} = L', \quad \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial z} = M', \quad \frac{\partial^2 F}{\partial x \partial y} = N',$$

so hat man als Differentialgleichung der Fläche

$$Px' + Qy' + Rz' = 0,$$

wo  $x', y', z'$  die Differentialquotienten nach dem Bogen  $s$ , also die Cosinus der Winkel sind, welche die Tangente unserer Curve mit den Axen macht. Diese Cosinus bezeichnen wir mit  $\alpha, \beta, \gamma$  und differentiiren nochmals nach  $s$ .

$$Px'' + Qy'' + Rz'' + K = 0,$$

wenn  $K = L\alpha^2 + M\beta^2 + N\gamma^2 + 2L'\beta\gamma + 2M'\alpha\gamma + 2N'\alpha\beta$

gesetzt wird. Multipliciren wir noch mit  $r$  und berücksichtigen die Gleichungen 1), so haben wir:

$$Pl + Qm + Rn + rK = 0,$$

oder wenn  $\lambda, \mu, \nu$  die Cosinus der Winkel sind, welche die Flächennormale mit den Axen macht, wo dann  $\lambda = \frac{P}{\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}$  u. s. w. ist

$$\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2} (l\lambda + m\mu + n\nu) = -rK.$$

$l\lambda + m\mu + n\nu$  ist nun der Cosinus des Winkels  $\vartheta$ , welchen der Krümmungsradius unserer Curve mit der Normale der Fläche macht, also:

$$2) \quad \sqrt{P^2 + Q^2 + R^2} \cos \vartheta = -rK.$$

Geht die Krümmungsebene der von uns betrachteten Curve durch die Flächennormale, ist also  $\cos \vartheta = 1$ , und ist  $\varrho$  der Krümmungsradius des Normalschnittes, so ist:

$$3) \quad -\varrho K = \sqrt{P^2 + Q^2 + R^2},$$

und da für alle Curven, die in Punkt  $(xyz)$  gemeinschaftliche Tangente haben, die Grössen  $\alpha, \beta, \gamma$ , also auch  $K$  identisch sind:

$$r = \varrho \cos \vartheta.$$

Dies ist wieder der Meusnier'sche Satz, und auch dieser Beweis gilt für den von Poisson bemerkten Ausnahmefall.

### § 57.

Es bleibt nun noch übrig, die Lage der Hauptschnitte und den Ausdruck für die Hauptkrümmungen zu finden. Für diese Grössen haben wir drei verschiedene Definitionen aufgestellt. Indem wir zunächst von der ersten, die Euler gegeben hat, ausgehen, setzen wir für einen beliebigen Normalschnitt  $\varrho = \frac{1}{\delta}$ , und haben die Frage zu beantworten: Für welche Werthe der Cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$  ist der Ausdruck  $\delta = -\frac{K}{\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}$ , d. h. die Grösse  $K$  ein Maximum oder Minimum. Hierbei sind  $\alpha, \beta, \gamma$  noch durch die beiden Gleichungen

$$P\alpha + Q\beta + R\gamma = 0, \quad \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1$$

bestimmt, es handelt sich also um ein sogenanntes bedingtes Maximum oder Minimum. Dass aber im Allgemeinen ein Maximum und Minimum, und nur je ein solches vorhanden sei, ergibt sich folgendermassen.

Setzen wir für  $\varrho = \frac{1}{\delta}$  jetzt  $-u^2$ , dann ist

$$u^2 = \frac{\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}{K}.$$

Legen wir nun durch Punkt  $M$  der Fläche eine Gerade von der Länge  $u$ , wo in dem Nenner die Richtungs cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$  sich eben auf diese Linie beziehen, und nennen wir die Coordinaten des Endpunktes dieser Linie  $\xi, \eta, \zeta$ , so ist  $\xi = u \cdot \alpha, \eta = u \cdot \beta, \zeta = u \cdot \gamma$ , wo  $\xi, \eta, \zeta$  sich auf ein durch  $M$  gehendes, dem gegebenen paralleles Coordinatensystem beziehen. Befreit man nun die Gleichung für  $u^2$  vom

Nenner und setzt in ihn die Grössen  $\xi, \eta, \zeta$  ein, so erhält man, indem man für  $K$  seinen Werth schreibt:

$$L\xi^2 + M\eta^2 + N\zeta^2 + 2L'\eta\xi + 2M'\xi\eta + 2N'\xi\eta = \sqrt{P^2 + Q^2 + R^2},$$

und

$$P\xi + Q\eta + R\zeta = 0,$$

d. h. wenn man von Punkt  $M$  aus alle Strahlen zieht, die diesen Gleichungen entsprechen, so erhält man eine ebene Curve vom zweiten Grade für die Endpunkte dieser Strahlen, deren Mittelpunkt  $M$  selbst ist, und deren Ebene die Tangentialebene in  $M$  ist. Diese Tangentialebene ist aber für die Hülfsfläche zweiten Grades eine Diametralebene, schneidet also aus ihr einen Kegelschnitt aus. Jeder Kegelschnitt mit einem Mittelpunkte hat zwei Halbmesser, welche aufeinander normal stehen und deren Quadrate, algebraisch betrachtet, ein Maximum und ein Minimum sind. Daraus folgt unmittelbar, dass der Ausdruck für  $\varphi$  einen grössten und einen kleinsten Werth hat, und nicht mehr, und dass diese Werthe sich auf zwei Tangenten in der Tangentialebene beziehen, welche aufeinander normal stehen\*).

Um nun diesen Maximums- und Minimumswerth von  $\varphi$  zu finden, haben wir, weil der Zähler des Ausdrucks  $\frac{\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}{K}$  constant ist, nur den Nenner  $K$ , d. h. die Grösse

$$L\alpha^2 + M\beta^2 + N\gamma^2 + 2L'\beta\gamma + 2M'\gamma\alpha + 2N'\alpha\beta$$

zum Minimum oder Maximum zu machen, wobei die beiden Gleichungen  $\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1$  und  $Pa + Q\beta + R\gamma = 0$  bestehen. Dergleichen Aufgaben des bedingten Maximums oder Minimums löst man am Besten nach folgender Methode.

Man addire zu der Grösse  $K$  die beiden Bedingungsgleichungen, jede mit einer constanten Grösse multiplicirt:

$$L\alpha^2 + M\beta^2 + N\gamma^2 + 2L'\beta\gamma + 2M'\gamma\alpha + 2N'\alpha\beta \\ + \varepsilon(\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 - 1) + 2\varepsilon'(Pa + Q\beta + R\gamma) = 0,$$

diese Gleichung differentiire man nach den drei Variablen  $\alpha, \beta, \gamma$ :

$$L\alpha + N'\beta + M'\gamma + \varepsilon\alpha + \varepsilon'P = 0,$$

$$N'\alpha + M\beta + L'\gamma + \varepsilon\beta + \varepsilon'Q = 0,$$

$$M'\alpha + L'\beta + N\gamma + \varepsilon\gamma + \varepsilon'R = 0,$$

und aus diesen hat man  $\alpha, \beta, \gamma$  zu bestimmen.

Wir multipliciren sie zunächst der Reihe nach mit  $\alpha, \beta, \gamma$  und addiren sie, wodurch wir  $\varepsilon$  finden:

$$K + \varepsilon \cdot 1 + \varepsilon' \cdot 0 = 0, \text{ also } \varepsilon = -K.$$

---

\*) Offenbar kommt die Betrachtung auf das Paraboloid des § 51 und die Indicatrix hinaus, indem hier nur die Axen beliebig gelegt sind.

Substituiren wir dies, so werden unsere Gleichungen

$$\begin{aligned} & (L - K)\alpha + N\beta + M'\gamma = -\varepsilon'P, \\ 1) \quad & N'\alpha + (M - K)\beta + L'\gamma = -\varepsilon'Q, \\ & M'\alpha + L'\beta + (N - K)\gamma = -\varepsilon'R. \end{aligned}$$

Bestimmen wir aus diesen Gleichungen  $\alpha, \beta, \gamma$ , so erhalten wir,

wenn wir den gemeinsamen Nenner  $\begin{vmatrix} L - K, & N', & M' \\ N', & M - K, & L' \\ M', & L' & N - K \end{vmatrix}$

=  $\Delta$  setzen:

$$\begin{aligned} -\frac{1}{\varepsilon} \cdot \Delta \cdot \alpha &= P((M - K)(N - K) - L'^2) \\ &+ Q((L'M' - N'(N - K)) + R(N'L' - M'(M - K))), \\ -\frac{1}{\varepsilon} \cdot \Delta \cdot \beta &= P(L'M' - N'(N - K)) \\ &+ Q((N - K)(L - K) - M'^2) + R(M'N' - L'(L - K)), \\ -\frac{1}{\varepsilon} \cdot \Delta \cdot \gamma &= P(N'L' - M'(M - K)) \\ &+ Q(M'N' - L'(L - K)) + R((L - K)(M - K) - N'^2). \end{aligned}$$

Multiplirciren wir diese drei Gleichungen der Reihe nach mit  $P, Q, R$  und addiren, so kommt  $-\frac{1}{\varepsilon} \cdot \Delta \cdot 0$ , d. i.

$$2) \quad \begin{cases} P^2((M - K)(N - K) - L'^2) + Q^2((N - K)(L - K) - M'^2) \\ \quad + R^2((L - K)(M - K) - N'^2) \\ 0 = \begin{cases} + 2QR(M'N' - L'(L - K)) + 2RP(N'L' - M'(M - K)) \\ \quad + 2PQ(L'M' - N'(N - K)), \end{cases} \end{cases}$$

welche Gleichung in Beziehung auf  $K$  offenbar vom zweiten Grade ist. Die Wurzeln derselben (die sich auf das grösste und kleinste  $\varrho$  beziehen) seien  $K_1$  und  $K_2$ , und es ist somit

$$\varrho_1 = -\frac{\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}{K_1} \text{ und } \varrho_2 = -\frac{\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}{K_2} \quad [K_1 < K_2]$$

der Werth des grössten und des kleinsten Krümmungsradius aller Normalschnitte, die durch einen gegebenen Punkt der Fläche gelegt werden können. Die Gleichung des Hauptschnittes ist bekannt, wenn man die Richtungscosinus  $l, m, n$  kennt, welche zu dem Lothe auf diesen Hauptschnitt gehören.  $\alpha, \beta, \gamma$  sind durch unsere Gleichungen gegeben,  $\lambda, \mu, \nu$  sind bekannt, man erhält also die Richtungscosinus durch die Gleichungen:

$$\begin{aligned} \alpha l + \beta m + \gamma n &= 0, \\ \lambda l + \mu m + \nu n &= 0, \\ l^2 + m^2 + n^2 &= 1. \end{aligned}$$



In Beziehung auf die quadratische Gleichung 2) bleibt uns noch nachzuweisen, dass sie stets zwei reelle Wurzeln hat. Wir verbinden damit den Beweis dafür, dass die Werthe der Cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$ , die man mittelst der Gleichungen 1) aus diesen beiden Wurzeln  $K_1$  und  $K_2$  bestimmen kann, zu zwei Linien gehören, die aufeinander normal stehen. Man findet die Cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$ , welche zu dem einen  $K$  gehören, aus 1), und eliminirt dann noch die Grösse  $\varepsilon'$  mittelst der Gleichung  $\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1$ . Man setze dann statt des ersten  $K$  das andere ein, und erhält dadurch ein zweites System  $\alpha, \beta, \gamma$ , welches zu einer andern Tangente gehört. Es seien  $\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$  die Werthe von  $\alpha, \beta, \gamma$ , welche zu dem Wurzelwerthe  $K_1$  gehören, und  $\alpha_2, \beta_2, \gamma_2$  die, welche zu  $K_2$  gehören. Dann haben wir die Gleichungen:

$$(L - K_1) \alpha_1 + N' \beta_1 + M' \gamma_1 = -\varepsilon'_1 P$$

und zwei ähnliche, oder, wie wir schreiben wollen:

$$\begin{aligned} 3) \quad & L\alpha_1 + N'\beta_1 + M'\gamma_1 = -\varepsilon'_1 P + K_1 \alpha_1 \\ & N'\alpha_1 + M\beta_1 + L'\gamma_1 = -\varepsilon'_1 Q + K_1 \beta_1 \\ & M'\alpha_1 + L'\beta_1 + N\gamma_1 = -\varepsilon'_1 R + K_1 \gamma_1, \\ 3a) \quad & L\alpha_2 + N'\beta_2 + M'\gamma_2 = -\varepsilon'_2 P + K_2 \alpha_2 \\ & N'\alpha_2 + M\beta_2 + L'\gamma_2 = -\varepsilon'_2 Q + K_2 \beta_2 \\ & M'\alpha_2 + L'\beta_2 + N\gamma_2 = -\varepsilon'_2 R + K_2 \gamma_2. \end{aligned}$$

Multipliciren wir das System 3) der Reihe nach mit  $\alpha_2, \beta_2, \gamma_2$  und addiren, so erhalten wir:

$$\begin{aligned} & L\alpha_1\alpha_2 + M\beta_1\beta_2 + N\gamma_1\gamma_2 + L'(\beta_2\gamma_1 + \gamma_2\beta_1) + M'(\gamma_2\alpha_1 + \alpha_2\gamma_1) \\ & + N'(\alpha_2\beta_1 + \beta_2\alpha_1) = -\varepsilon'_1(P\alpha_2 + Q\beta_2 + R\gamma_2) + K_1(\alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2), \end{aligned}$$

wo noch das Glied  $-\varepsilon'_1(P\alpha_2 + Q\beta_2 + R\gamma_2) = 0$  ist, weil  $P\alpha + Q\beta + R\gamma = 0$ . Aehnlich erhält man aus 3a)

$$\begin{aligned} & L\alpha_1\alpha_2 + M\beta_1\beta_2 + N\gamma_1\gamma_2 + L'(\beta_2\gamma_1 + \gamma_2\beta_1) + M'(\gamma_2\alpha_1 + \alpha_2\gamma_1) \\ & + N'(\alpha_2\beta_1 + \beta_2\alpha_1) = -\varepsilon'_2(P\alpha_1 + Q\beta_1 + R\gamma_1) + K_2(\alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2), \end{aligned}$$

und da wiederum  $-\varepsilon'_2(P\alpha_1 + Q\beta_1 + R\gamma_1) = 0$  ist,

$$\begin{aligned} 4) \quad & K_1(\alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2) = K_2(\alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2) \\ \text{oder} \quad & (K_1 - K_2)(\alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2) = 0. \end{aligned}$$

Diese Gleichung kann erstens dadurch erfüllt werden, dass  $K_1 - K_2 = 0$  ist, d. h. dass die Gleichung 2) in jedem Falle zwei gleiche Wurzeln hat. Dieser Fall tritt offenbar ein, wenn die Indicatrix ein Kreis ist, dann ist das Maximum und Minimum der Krümmungsradien der Normalschnitte, also die Krümmungsradien sämtlicher Normalschnitte gleich; da dieser Fall aber nur ausnahmsweise eintreten kann, so wollen wir ihn zunächst ausschliessen.

In jedem anderen Falle hat man:

$$5) \quad \alpha_1 \alpha_2 + \beta_1 \beta_2 + \gamma_1 \gamma_2 = 0,$$

d. h. die beiden Tangenten, zu denen die Krümmungshalbmesser gehören, stehen aufeinander normal. Aus dieser Gleichung folgt zugleich der zu beweisende Satz, dass die quadratische Gleichung 2) nur reelle Wurzeln hat. Wenn man nämlich die Winkel  $\alpha, \beta, \gamma$  in der oben angegebenen Weise, mittelst der Gleichungen 1) und der Gleichung  $\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1$  darstellt, so ergeben sich  $\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$  als dieselben Functionen von  $K_1$ , wie  $\alpha_2, \beta_2, \gamma_2$  von  $K_2$ . Setzt man also  $\alpha_1 = \varphi(K_1)$ , so würde  $\alpha_2 = \varphi(K_2)$ . Gesetzt den Fall,  $K_1$  und  $K_2$  wären imaginär, so müsste  $K_1$  die Form haben  $a + a' \cdot i$  und  $K_2$  die Form  $a - a' \cdot i$ . Es würde also

$\alpha_1 = \varphi(a + a' \cdot i)$ ,  $\alpha_2 = \varphi(a - a' \cdot i)$  oder  $\alpha_1 = A + A' \cdot i$ ,  $\alpha_2 = A - A' \cdot i$ , und demgemäss  $\alpha_1 \cdot \alpha_2 = A^2 + A'^2$ , also wesentlich positiv. Ebenso würde auch  $\beta_1, \beta_2$  und  $\gamma_1, \gamma_2$  wesentlich positiv werden. Da aber die Summe positiver Grössen nicht Null werden kann, so müssen beide  $K$  reell sein.

### § 58.

Bringen wir unser Resultat noch auf die Form, welche der Gleichung  $z = \varphi(x, y)$  entspricht. Sie macht die Voraussetzung, dass die Gleichung der Fläche nach der einen Coordinate aufgelöst ist:  $\varphi(x, y) - z = 0$ . Bildet man von dieser Gleichung der Fläche die partiellen Differentialquotienten der ersten und zweiten Ordnung, so erhält man

$$p = \varphi'(x), \quad q = \varphi'(y), \quad r = \varphi''(x), \quad s = \varphi''(x, y), \quad t = \varphi''(y);$$

es ist somit

$$P = p, \quad Q = q, \quad R = -1; \quad L = r, \quad M = t, \quad N = 0; \quad L' = 0, \quad M' = 0, \quad N' = s.$$

Somit wird die Gleichung 2):

$$0 = -p^2 K(t - K) - q^2 K(r - K) + (r - K)(t - K) - s^2 + 2pqsK$$

oder, nach  $K$  geordnet:

$$0 = (rt - s^2) - \{(p^2 + 1)t - 2pqs + (q^2 + 1)r\} K + (1 + p^2 + q^2) K^2.$$

Multiplicirt man diese Gleichung mit  $(1 + p^2 + q^2)$ , dividirt sie durch  $K^2$  und setzt alsdann  $\varrho = -\frac{\sqrt{1 + p^2 + q^2}}{K}$  \*) ein, so wird sie:

$$0 = (rt - s^2) \varrho^2 - \{(1 + q^2)r - 2pqs + (1 + p^2)t\} \sqrt{1 + p^2 + q^2} \cdot \varrho + (1 + p^2 + q^2)^2.$$

\*) Das Minuszeichen ist übrigens wegen des doppelten Werthes der Wurzel für diese Betrachtungen ohne Bedeutung.

Diese Gleichung ist nun in der That einfacher als die vorhin für  $K$  gefundenen, jedoch ist in der Anwendung sehr oft die letztere vorzuziehen. Denn die jetzt gefundene Gleichung setzt gewöhnlich die Auflösung der Flächengleichung nach  $z$  voraus und diese Rechnung wird schon beim Ellipsoid so complicirt, dass Dupin, der sie angestellt hat, ganz überrascht war, dass das Endresultat nach so vielen Gleichungen ein so einfaches ist. Uebrigens lässt sich an diese Form der Gleichung noch die Bemerkung knüpfen, dass eine Fläche in jedem Punkte entgegengesetzte Hauptkrümmungen hat, in welchem sie von ihrer Tangentialebene geschnitten wird. Denn bezeichnet man die beiden Krümmungsradien mit  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$ , so ist aus der obigen Gleichung  $\varrho_1 \cdot \varrho_2 = \frac{(1 + p^2 + q^2)^2}{rt - s^2}$  und dieser Ausdruck wird negativ, d. h.  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$  haben entgegengesetztes Zeichen, sobald  $rt - s^2$  negativ ist (cf. §. 40).

Der in dieser Form gegebene Werth von  $\varrho$  gestattet auch den analytischen Beweis, dass immer, wenn  $p, q, r, s, t$  reelle Werthe haben, dies auch für beide Hauptkrümmungsradien gilt. Zu dem Ende ist eben nur zu beweisen, dass die durch Auflösung der quadratischen Gleichung für  $\varrho$  sich ergebende Wurzelgrösse einen positiven Radicanden enthält. Dieser Radicand aber lautet, wenn man den immer positiven Factor  $\frac{1 + p^2 + q^2}{4}$  weglässt:

$$((1 + p^2)t - 2pqs + (1 + q^2)r)^2 - 4(1 + p^2 + q^2)(rt - s^2).$$

Setzen wir hier

$$(1 + p^2)t - 2pqs + (1 + q^2)r = v,$$

so ergibt sich, wenn wir mittelst dieser Gleichung  $t$  eliminiren:

$$v^2 - \frac{4(1 + p^2 + q^2)}{1 + p^2} \{vr + 2pqsr - (1 + q^2)r^2 - (1 + p^2)s^2\}.$$

Betrachten wir hierin  $v, r, s$  als Veränderliche und verwandeln nach bekannter Methode diesen Ausdruck in einen anderen, der nur die Quadrate linearer Functionen von  $v, r, s$ , nicht aber ihre Producte enthält, so erhalten wir:

$$\begin{aligned} & \left( v - \frac{2(1 - p^2 + q^2)}{1 + p^2} r \right)^2 \\ & - \frac{4(1 + p^2 + q^2)}{(1 + p^2)} \left\{ \left( \frac{1 + p^2 + q^2}{(1 + p^2)} - (1 + q^2) \right) r^2 + 2pqrs - (1 + p^2)s^2 \right\} \\ \text{oder:} & \left( v - \frac{2(1 + p^2 + q^2)}{1 + p^2} r \right)^2 + 4(1 + p^2 + q^2) \left( \frac{pqr}{1 + p^2} - s \right)^2, \end{aligned}$$

also in der That einen immer positiven Ausdruck.

Noch eine andere specielle Form, die nicht ohne Interesse ist, gilt für den Fall, dass in der Gleichung der Fläche  $F(x, y, z) = 0$  die Variablen getrennt sind, dass sie also, wenn  $X$  eine Function von  $x$  allein,  $Y$  eine Function von  $y$  allein,  $Z$  eine Function von  $z$  allein bedeutet, die Form hat  $X + Y + Z = 0$ , wie dies z. B. bei den Paraboloiden und den Flächen zweiten Grades der Fall ist, welche einen Mittelpunkt haben. Es wird nämlich alsdann

$$P = X', \quad Q = Y', \quad R = Z'; \quad L = X'', \quad M = Y'', \quad N = Z'';$$

$$L' = 0, \quad M' = 0, \quad N' = 0,$$

und somit die Gleichung § 57, 2):

$$0 = P^2(M-K)(N-K) + Q^2(N-K)(L-K) + R^2(L-K)(M-K)$$

oder wenn man mit dem Producte  $(L-K)(M-K)(N-K)$  dividirt:

$$0 = \frac{P^2}{L-K} + \frac{Q^2}{M-K} + \frac{R^2}{N-K}$$

oder endlich

$$0 = \frac{X'^2}{X''-K} + \frac{Y'^2}{Y''-K} + \frac{Z'^2}{Z''-K}.$$

Zum Beispiel wird für die Flächen zweiten Grades, welche einen Mittelpunkt haben, und die in der Gleichung

$$\frac{A}{2} x^2 + \frac{B}{2} y^2 + \frac{C}{2} z^2 - \frac{1}{2} = 0$$

enthalten sind, jeder der beiden Hauptkrümmungsradien gegeben durch

$$\rho = \frac{-\sqrt{A^2 x^2 + B^2 y^2 + C^2 z^2}}{K},$$

wo man für  $K$  nacheinander die beiden Wurzeln der quadratischen Gleichung  $0 = \frac{A^2 x^2}{A-K} + \frac{B^2 y^2}{B-K} + \frac{C^2 z^2}{C-K}$  einzusetzen hat.

Auch über die Richtung, in welcher bei einer Fläche zweiten Grades, die einen Mittelpunkt hat, die Hauptkrümmungsradien zu liegen kommen, können wir uns leicht Aufschluss verschaffen. Der Krümmungsradius irgend eines Normalschnittes war gegeben durch die Gleichung

$$\rho = \frac{-\sqrt{P^2 + Q^2 + R^2}}{L\alpha^2 + M\beta^2 + N\gamma^2 + 2L'\beta\gamma + 2M'\alpha\gamma + 2N'\alpha\beta}.$$

Hiernach erhält man z. B. für das Ellipsoid  $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} - 1 = 0$  folgenden Ausdruck:

$$\rho = \frac{-\sqrt{\frac{x^2}{a^4} + \frac{y^2}{b^4} + \frac{z^2}{c^4}}}{\frac{1}{a^2} \alpha^2 + \frac{1}{b^2} \beta^2 + \frac{1}{c^2} \gamma^2}.$$

Die Ausdrücke in Zähler und Nenner sind leicht zu interpretiren. Legt man nämlich an den betreffenden Punkt  $(x, y, z)$  eine Tangentialebene, so ist die Gleichung derselben  $\frac{\xi x}{a^2} + \frac{\eta y}{b^2} + \frac{\zeta z}{c^2} - 1 = 0$ . Daraus folgt: die Entfernung  $p$  des Mittelpunktes des Ellipsoids von dieser Ebene ist

$$p = \frac{1}{\sqrt{\frac{x^2}{a^4} + \frac{y^2}{b^4} + \frac{z^2}{c^4}}};$$

der Zähler des Ausdrucks für  $q$  ist also der reciproke Werth von  $p$ . Da ferner  $\alpha, \beta, \gamma$  die Cosinus der Winkel sind, welche die Tangente des Normalschnitts mit den drei Axen bildet, so sind, wenn man dieser Tangente einen Radius des Ellipsoids parallel zieht und seine Länge vom Mittelpunkte bis zur Fläche mit  $d$  bezeichnet, die Coordinaten seines Endpunktes  $d\alpha, d\beta, d\gamma$ , für welche die Gleichung des Ellipsoids gelten muss, so dass also

$$d^2 \left\{ \frac{\alpha^2}{a^2} + \frac{\beta^2}{b^2} + \frac{\gamma^2}{c^2} \right\} - 1 = 0$$

ist. Demnach ist zweitens gefunden: der Nenner von  $q$  ist der reciproke Werth von  $d^2$ . Es ist also der Krümmungsradius jedes Normalschnittes  $q = \frac{d^2}{p}$ , wo  $d$  der Radius ist, der der Tangente des Normalschnitts parallel geht, und  $p$  die Entfernung der Tangentialebene vom Mittelpunkte. Für das System aller Normalschnitte, welche in einem Punkte des Ellipsoids möglich sind, bleibt nun  $p$  ungeändert,  $d$  beschreibt eine Ellipse parallel der Tangentialebene. Daraus geht hervor, welches die Richtungen der grössten und kleinsten Krümmung sein werden: man hat für sie nur die Hauptaxen des Diametralschnitts zu bestimmen. Wir haben also den Satz: Bei einem Ellipsoid, oder, da die Vorzeichen von  $a^2, b^2, c^2$  nicht in Betracht gekommen sind, allgemein: Bei jeder Fläche zweiten Grades mit einem Mittelpunkte erhält man die Richtungen des am meisten und des am wenigsten gekrümmten Normalschnitts, indem man zuerst die Hauptaxen desjenigen Diametralschnitts bestimmt, der der Tangentialebene parallel ist, und vom gegebenen Punkte der Fläche aus Tangenten zieht, welche diesen Axen parallel sind.

Vergleichen wir hiermit die § 53 gefundene auf die Indicatrix bezügliche Formel  $r = \sqrt{\frac{2\xi}{\kappa}}$  oder, wenn wir  $\kappa = \frac{1}{q}$  setzen,  $r^2 = 2q\xi$ , so erhalten wir  $\frac{r^2}{d^2} = \frac{2\xi}{p}$ , also, da  $\xi$  und  $p$  für jede Tangentialebene

constant sind, ergibt sich  $\frac{r}{a} = \text{const.}$ , d. h. die Indicatrix ist der ihr parallel durch den Mittelpunkt gelegten Ellipse ähnlich und ähnlich liegend. Es sind also auch je zwei conjugirte Radien dieser letzteren den entsprechenden conjugirten Tangenten parallel. Dies folgt übrigens schon daraus, dass parallele Querschnitte eines Ellipsoids ähnliche und ähnlich liegende Durchschnitte geben.

Es bietet sich hier zugleich eine andere Frage dar: Giebt es Punkte, wo alle Normalschnitte dieselbe Krümmung haben? Dies kann nur da sein, wo die Tangentialebene parallel ist den Kreisschnitten. Wir kommen bald noch auf solche Punkte, die man Nabelpunkte oder Punkte sphärischer Krümmung nennt, zurück, und bemerken nur, dass das Ellipsoid ihrer vier hat, welche in der Ebene der grössten und kleinsten Axe liegen.

### § 59.

Wir wollen unsere Formeln nun noch specialisiren für die Rotationsflächen. Eine Rotations- oder Revolutions-Fläche ist eine Fläche, die entsteht, indem eine Curve sich um eine Axe bewegt. Jeder Punkt der rotirenden Curve erzeugt bei der Bewegung einen Kreis, dessen Ebene durch die auf ihr normale Axe im Mittelpunkt getroffen wird. Offenbar aber kann man jede Rotationsfläche entstanden denken durch Rotation einer ebenen Curve in Bezug auf eine in ihrer Ebene liegende Gerade. Denkt man sich nämlich irgend eine doppelt gekrümmte Curve um irgend eine Axe rotiren, bis sie die Rotation vollendet, und in der entstehenden Fläche einen ebenen Schnitt durch die Rotationsaxe gelegt, so erhält man dadurch diejenige ebene Curve, deren Rotation um dieselbe Axe dieselbe Fläche hervorbringt.

Wollen wir nun die Hauptkrümmungsradien einer jeden Rotationsfläche finden, so kommt es zunächst darauf an, die Gleichung dieser Art Flächen aufzustellen. Die Gleichung der rotirenden Curve, welche wir als eben annehmen, wird, wenn wir die Rotationsaxe zur  $s$ -Axe wählen, die Form haben  $s = f(\xi)$ . Wenn diese Curve rotirt, so behält während der Rotation jeder Punkt unverändert sein  $s$ , es ändern sich aber die beiden andern Coordinaten  $x$  und  $y$ , so jedoch, dass die Entfernung des Punktes von der  $s$ -Axe, nämlich  $\sqrt{x^2 + y^2}$ , immer dieselbe bleibt, und zwar  $\xi$ . Es ist also die Gleichung jeder Rotationsfläche, wenn die  $s$ -Axe Rotationsaxe ist,  $s = f(\sqrt{x^2 + y^2})$  oder auch  $s = \varphi(x^2 + y^2)$ , wenn man  $f(\xi) = \varphi(\xi^2)$  setzt, d. h. in der Gleichung der Fläche kommen, wenn man sie nach  $s$  auflöst,

die Coordinaten  $x$  und  $y$  nur so vor, dass der Werth von  $z$  als Function von  $x^2 + y^2$  gegeben ist.

Wir wollen in der folgenden Untersuchung die Gleichung der Fläche so schreiben:  $z = f(\xi)$ , wo  $\xi^2 = x^2 + y^2$ , und wenden nun zur Auffindung der Halbmesser der grössten und kleinsten Krümmung im Punkte  $(x, y, z)$  die in § 58 erwähnte Form der allgemeinen Gleichung 2) des § 57 an, weil die Gleichung der Fläche nach  $z$  aufgelöst ist. Wir bilden uns zu dem Ende die Differentialquotienten erster und zweiter Ordnung:

$$p = f'(\xi) \cdot \frac{\partial \xi}{\partial x}, \quad q = f'(\xi) \cdot \frac{\partial \xi}{\partial y}, \quad r = f''(\xi) \cdot \left(\frac{\partial \xi}{\partial x}\right)^2 + f'(\xi) \cdot \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2};$$

$$s = f''(\xi) \cdot \frac{\partial \xi}{\partial x} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial y} + f'(\xi) \cdot \frac{\partial^2 \xi}{\partial x \cdot \partial y}, \quad t = f''(\xi) \cdot \left(\frac{\partial \xi}{\partial y}\right)^2 + f'(\xi) \cdot \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2}.$$

Dabei ist  $\xi \cdot \frac{\partial \xi}{\partial x} = x, \quad \xi \cdot \frac{\partial \xi}{\partial y} = y$

und folglich

$$\left(\frac{\partial \xi}{\partial x}\right)^2 + \xi \frac{\partial^2 \xi}{\partial x^2} = 1, \quad \frac{\partial \xi}{\partial x} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial y} + \xi \frac{\partial^2 \xi}{\partial x \cdot \partial y} = 0, \quad \left(\frac{\partial \xi}{\partial y}\right)^2 + \xi \frac{\partial^2 \xi}{\partial y^2} = 1,$$

also

$$p = f' \cdot \frac{x}{\xi}, \quad q = f' \cdot \frac{y}{\xi}; \quad r = f'' \cdot \frac{x^2}{\xi^3} + f' \cdot \frac{\xi^2 - x^2}{\xi^3} = f'' \cdot \frac{x^2}{\xi^3} + f' \cdot \frac{y^2}{\xi^3};$$

$$s = f'' \cdot \frac{xy}{\xi^3} - f' \cdot \frac{xy}{\xi^3}, \quad t = f'' \cdot \frac{y^2}{\xi^3} + f' \cdot \frac{x^2}{\xi^3}.$$

Diese Ausdrücke hätten wir nun in die oben erwähnte Gleichung für  $\rho$  einzusetzen, und wo möglich die dadurch entstehende Gleichung zu vereinfachen. Da sich aber innerhalb desselben Parallelkreises die Punkte der Fläche in jeder Weise gleich verhalten, so können wir für die folgende Entwicklung einen beliebigen Punkt eines solchen Parallelkreises zu Grunde legen und das Resultat wird allgemein für jeden Punkt des Parallelkreises gelten. Wir wählen, weil dadurch die Untersuchung am einfachsten wird, denjenigen Punkt, wo die Fläche die  $zx$ -Ebene schneidet: dort ist  $y = 0$ , also  $x = \xi$  und

$$p = f', \quad q = 0; \quad r = f'', \quad s = 0, \quad t = f' \cdot \frac{1}{\xi}.$$

Danach wird die Gleichung für  $\rho$

$$\frac{f' f''}{\xi} \rho^2 - \left(f'' + (1 + f'^2) \frac{f'}{\xi}\right) \sqrt{1 + f'^2} \cdot \rho + (1 + f'^2)^{\frac{3}{2}} = 0,$$

welche wir auch so schreiben können:

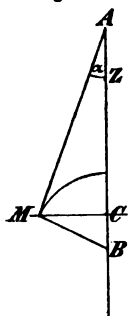
$$\rho^2 - \left(\frac{\xi \sqrt{1 + f'^2}}{f'} + \frac{(1 + f'^2)^{\frac{3}{2}}}{f' f''}\right) \rho + \frac{\xi (1 + f'^2)^{\frac{3}{2}}}{f' f''} = 0,$$

in welcher Form man sogleich erkennt, dass die beiden Wurzeln für  $\rho$  sind:

$$\frac{\xi \sqrt{1+f'^2}}{f'} \quad \text{und} \quad \frac{(1+f'^2)^{\frac{3}{2}}}{f'}$$

Da die Gleichung  $z = f(\xi)$  die der Meridiancurve ist, so ist die zweite Wurzel  $\rho$  zugleich der Krümmungsradius des Meridians; mithin ist der Krümmungsradius des Meridians der Krümmungsradius eines Hauptschnitts. Der zweite Hauptschnitt steht normal auf diesem.

Fig. 24.



Sein Krümmungsradius ist  $\frac{\xi \sqrt{1+f'^2}}{f'}$ , ein Ausdruck, welcher sich auch leicht geometrisch deuten lässt. Denkt man sich nämlich an die Meridiancurve im Punkte  $M$  (Fig. 24) eine Tangente  $MA$  gezogen, welche die  $z$ -Axe unter dem Winkel  $\alpha$  schneidet, so ist auch der Winkel der Abscisse  $MC$  mit der Normale  $MB$  des vorliegenden Punktes gleich  $\alpha$ .

Es ist aber  $f'$  oder  $\frac{dz}{dx} = \cos \alpha$ , also  $\frac{\sqrt{1+f'^2}}{f'} = \frac{1}{\cos \alpha}$  und mithin die Grösse des zweiten Hauptkrümmungshalbmessers  $= \frac{\xi}{\cos \alpha}$ , d. i. gleich der Normale vom Curvenpunkte bis zur  $z$ -Axe. Wir haben also folgenden Satz:

Die Hauptkrümmungsradien in einem Punkte einer Umdrehungsfläche sind an Länge gleich dem Krümmungsradius des Meridians in jenem Punkte und resp. dem Stück der Normale des Meridians in jenem Punkte, welches zwischen dem Punkte und der  $z$ -Axe liegt. Dass die Hauptschnitte selbst bezüglich der Meridian und der auf ihm normale Schnitt sind, ergibt sich hieraus leicht. Der Kreis, den Punkt  $M$  beschreibt, steht nämlich in diesem Punkte auf der Meridianebene, und folglich auch auf der Normale des Meridians senkrecht. Die letztere ist also auch Normale der Fläche. Die beiden betrachteten Schnitte sind also Normalschnitte und da ihre Krümmungsradien Maximum und Minimum sind, Hauptschnitte.

## § 60.

Die zweite Definition der Hauptschnitte, dass nämlich die Flächennormalen zweier benachbarten Punkte der Flächen in ihnen in einer Ebene liegen, führt natürlich auf dieselben Gleichungen 1) und 2) des § 57.

Seien  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes,  $\lambda, \mu, \nu$  die Richtungscosinus der Normale,  $\rho$  der Krümmungsradius, so ist:

$$\xi - x = \rho \lambda, \quad \eta - y = \rho \mu, \quad \zeta - z = \rho \nu.$$

Für den nächsten Punkt der Fläche im Hauptschnitte sind  $x \dots$



$\lambda \dots$  bezüglich durch  $x + dx \dots \lambda + d\lambda \dots$  zu ersetzen, während unserer Definition gemäss  $\varrho, \xi, \eta, \zeta$  unverändert bleiben, und man erhält:

$$dx + \varrho d\lambda = 0, \quad dy + \varrho d\mu = 0, \quad dz + \varrho d\nu = 0,$$

oder:

$$\alpha + \varrho \lambda' = 0, \quad \beta + \varrho \mu' = 0, \quad \gamma + \varrho \nu' = 0,$$

wo  $\alpha, \beta, \gamma$  die Bedeutung in § 57 behalten.

Sei noch  $S^2 = P^2 + Q^2 + R^2$ , so ist:

$$\alpha + \varrho \frac{d\left(\frac{P}{S}\right)}{ds} = 0, \quad \beta + \varrho \frac{d\left(\frac{Q}{S}\right)}{ds} = 0, \quad \gamma + \varrho \frac{d\left(\frac{R}{S}\right)}{ds} = 0,$$

von welchen Gleichungen sich die erste auch schreiben lässt:

$$A) \quad S\alpha + \varrho \frac{dP}{ds} - \frac{P\varrho dS}{S ds} = 0,$$

und ähnlich die beiden anderen Gleichungen.

Setzt man endlich für  $S$  seinen Werth  $-K\varrho$  und berücksichtigt, dass

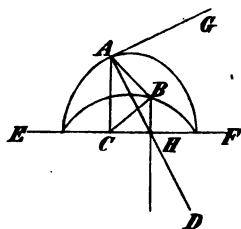
$$\frac{dP}{ds} = L\alpha + N'\beta + M'\gamma$$

ist, so hat man Formeln 1) des § 57, wo  $\epsilon' = -\frac{dS}{S ds}$  gesetzt ist, und aus diesen ergibt sich Formel 2) wie oben; man erhält diese Formel auch direct, wenn man für  $\frac{dS}{S ds}$  seinen Werth setzt.

Aus der hier gegebenen Definition der Hauptschnitte ergeben sich durch einfache geometrische Betrachtungen die Lagen der Hauptschnitte und der Hauptkrümmungsradien für die Rotationsflächen.

Die Normale der Erzeugendencurve  $AD$  (Fig. 25) in irgend einer Lage derselben (der Meridiancurve) ist nämlich zugleich Flächennormale. Denn werde von Punkt  $A$  der Erzeugendencurve der unendlich kleine Bogen  $AB$  beschrieben, so stehen die Radien dieses Bogens  $AC$  und  $CB$  und folglich auch  $AB$  selbst auf der Rotationsaxe  $EF$  senkrecht. Da aber  $AB$  auch auf Radius  $AC$  senkrecht steht, so ist  $AB$  ein Loth auf die Ebene der Meridiancurve  $EAF$ , die Normale  $AD$  der letzteren steht also sowohl auf Tangente  $AG$  derselben als auch auf Tangente  $AB$ , welche beide Tangenten der Tangentialebene angehören, senkrecht, und ist somit eine Flächennormale. Da nun zwei nächste Normalen der Meridiancurve sich in ihrem Krümmungsmittelpunkte schneiden, so ist die Meridianebene ein Hauptschnitt und ihr Krümmungsradius Hauptkrümmungsradius.

Fig. 25.



Was nun den zweiten Hauptschnitt anbetrifft, so beschreibt die Normale  $AD$  bei der Rotation eine Kegelfläche, deren Spitze  $H$  in der Rotationsaxe liegt, in dieser schneiden sich also ebenfalls zwei nächste Normalen, der auf der Rotationsaxe senkrechte Kreis bildet also die zweiten Hauptschnitte und der zugehörige Krümmungsradius ist das Stück der Normale von der Fläche bis zur Rotationsaxe.

Bei dieser Gelegenheit wollen wir noch die Bemerkung machen, dass die dritte Definition der Hauptschnitte, dass nämlich die in ihnen enthaltenen Tangenten auf ihren conjugirten senkrecht stehen, eine unmittelbare Folge der zweiten Definition ist. Denn seien (Fig. 25)  $A$  und  $B$  zwei auf einander folgende Punkte eines Hauptschnittes einer jetzt beliebigen Fläche. Legen wir durch  $A$  und  $B$  Tangentialebenen, die sich in  $AG$  schneiden, so sind  $AB$  und  $AG$  conjugirte Tangenten. Die Normale in  $B$  und die in  $A$ , also  $AH$  und  $BH$ , welche sich vermöge der zweiten Definition in  $H$  schneiden mögen, stehen dann auf  $AG$  senkrecht und folglich steht auch  $AB$  auf  $AG$  senkrecht.

### Die Punkte sphärischer Krümmung (Nabelpunkte).

#### § 61.

Es kann vorkommen, dass in gewissen Punkten einer Fläche beide Hauptkrümmungsradien  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$  gleich werden und auch gleiches Vorzeichen haben. Dann giebt der Euler'sche Satz, für jeden andern Krümmungsradius  $\varrho$ :

$$\frac{1}{\varrho} = \frac{1}{\varrho_1} (\cos \varphi^2 + \sin \varphi^2) = \frac{1}{\varrho_1};$$

es haben also in diesem Falle alle Normalschnitte gleiche Krümmung. Dann ist die Indicatrix ein Kreis. Die Punkte aber, in welchen dies stattfindet, heissen Punkte sphärischer Krümmung oder Nabelpunkte, und es ist leicht zu sehen, dass in diesen die Fläche mit einer Kugel eine Osculation zweiter Ordnung hat.

Suchen wir nun die Bedingungen, unter welchen die Nabelpunkte stattfinden. Es muss dann die Gleichung des § 58 für  $\varrho$ :

$$(rt - s^2)\varrho^2 - ((1 + q^2)r - 2pqs + (1 + p^2)t)\varrho\sqrt{1 + p^2 + q^2} + (1 + p^2 + q^2)^2 = 0$$

zwei gleiche Wurzeln haben, d. h. es muss (§ 58)

$$((1 + p^2)t - 2pqs + (1 + q^2)r)^2 = 4(1 + p^2 + q^2)(rt - s^2)$$

sein. Diese Gleichung in Verbindung mit der Fläche gäbe nun allerdings eine Curve, sodass eine Linie sphärischer Krümmung vor-

handen wäre. Jedoch zeigen wir sogleich, dass eine solche nur ausnahmsweise vorhanden sein kann, indem obige Gleichung im Allgemeinen in zwei andere zerfällt, also nur einzelne Punkte giebt. Wie nämlich bereits § 58 gezeigt wurde, setzt diese Gleichung das Bestehen der folgenden voraus:

$$\left(v - \frac{2(1+p^2+q^2)}{1+p^2}r\right)^2 + 4(1+p^2+q^2)\left(\frac{pqr}{1+p^2} - s\right)^2 = 0.$$

Diese Gleichung aber ist nur zu erfüllen, wenn die beiden darin enthaltenen Quadrate verschwinden, also

$$v = \frac{2(1+p^2+q^2)}{1+p^2}r \quad \text{und} \quad \frac{pqr}{1+p^2} = s \quad \text{ist.}$$

Setzt man hier für  $v$  seinen Werth:

$$(1+p^2)t - 2pqs + (1+p^2)r,$$

so lauten diese beiden Gleichungen:

$$\frac{s}{pq} = \frac{r}{1+p^2} = \frac{t}{1+q^2},$$

wenn nicht etwa die beiden Ausdrücke unter dem Quadratzeichen einen gemeinschaftlichen Factor haben, in welchem Falle dann in der That eine Linie sphärischer Krümmung vorhanden ist.

Es ist hier nur davon ausgegangen, dass die Hauptkrümmungen gleich sind. Geht man aber von dem Satze aus, dass sämtliche Normalschnitte gleiche Krümmungen haben, und gehen wir von der Gleichung  $z = \varphi(x, y)$  des § 58 aus, so erhalten wir für einen beliebigen Normalschnitt:

$$\varrho = \frac{\sqrt{1+p^2+q^2}}{K} *)$$

und

$$1) K = r\alpha^2 + 2s\alpha\beta^2 + t\beta^2 = 0, \quad \gamma = p\alpha + q\beta, \quad \alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2 = 1,$$

also nach Elimination von  $\gamma$ :

$$2) \quad (1+p^2)\alpha^2 + 2pq\alpha\beta + (1+q^2)\beta^2 = 1.$$

Diese beiden Gleichungen geben, wenn man  $\frac{\beta}{\alpha} = z$  setzt:

$$K = \alpha^2(r + 2sz + tz^2) \quad \text{und} \quad \alpha^2(1+p^2 + 2pqz + (1+q^2)z^2) = 1,$$

also nach Elimination von  $\alpha^2$ :

$$K(1+p^2) - r + 2(Kpq - s)z + \{K(1+q^2) - t\}z^2 = 0.$$

Diese Formel gilt allgemein. Sollen aber alle Krümmungsradien im betreffenden Punkte, also alle Werthe von  $K$  gleich sein, welche beliebigen Werthen von  $z$  entsprechen, so müssen die mit  $z^0, z^1, z^2$  multiplicirten Glieder einzeln verschwinden, und dies giebt dann:

---

\*) Siehe Note zu Seite 112.

$$K = \frac{r}{1+p^2} = \frac{s}{pq} = \frac{t}{1+q^2},$$

also die obigen Gleichungen.

Es sollen hiernach die Nabelpunkte des Ellipsoids bestimmt werden. Aus der Gleichung desselben

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$$

erhalten wir:

$$p = -\frac{c^2 x}{a^2 z}, \quad q = -\frac{c^2 y}{b^2 z}, \quad r = -\frac{c^2(a^2 z^2 + c^2 x^2)}{a^4 z^3},$$

oder

$$r = -\frac{c^4(b^2 - y^2)}{a^2 b^2 z^3}, \quad s = -\frac{c^4 xy}{a^2 b^2 z^3}, \quad t = -\frac{c^2(b^2 z^2 + c^2 y^2)}{b^4 z^3},$$

oder

$$t = -\frac{c^4(a^2 - x^2)}{a^2 b^2 z^3},$$

$$\text{ferner:} \quad 1 + p^2 = \frac{a^4 z^2 + c^4 x^2}{a^4 z^2}, \quad 1 + q^2 = \frac{b^4 z^2 + c^4 y^2}{b^4 z^2}.$$

Die Gleichung  $pqr = s(1 + p^2)$  giebt dann:

$$c^2 xy(a^2 z^2 + c^2 x^2) = xy(a^4 z^2 + c^4 x^2),$$

wenn wir von dem Factor  $z^5$  absehen. Diese Gleichung ist nur zu erfüllen, wenn  $x$  oder  $y$  gleich Null ist.

Die Gleichung:  $t(1 + p^2) = r(1 + q^2)$  aber giebt:

$$(b^2 z^2 + c^2 y^2)(a^4 z^2 + c^4 x^2) = (a^2 z^2 + c^2 x^2)(b^4 z^2 + c^4 y^2).$$

Sei nun  $b$  die mittlere Halbaxe und setzen wir  $x = 0$ , so erhalten wir:

$$a^4(b^2 z^2 + c^2 x^2) = a^2(b^4 z^2 + c^4 y^2),$$

oder:

$$a^2 b^2 (a^2 - b^2) z^2 = a^2 c^2 (c^2 - a^2) y^2,$$

eine unmögliche Gleichung, da beide Seiten verschiedene Vorzeichen haben.

Ist dagegen  $y = 0$ , so erhalten wir:

$$a^2 b^2 (a^2 - b^2) z^2 = b^2 c^2 (b^2 - c^2) x^2,$$

woraus sich

$$\frac{x}{z} = \pm \frac{a}{c} \sqrt{\frac{a^2 - b^2}{b^2 - c^2}}$$

also als reelle Grösse ergibt. Der Fall, wo  $z = 0$  wäre, der noch zu erwägen ist, da wir vorhin von dem Factor  $z^5$  abgesehen haben, ergibt sich ebenfalls als unmöglich, wie man ersieht, wenn man  $x$  mit  $z$  vertauscht, und demgemäss die Grössen  $p, q, r \dots$  als Differentialquotienten von  $x$  nach  $z$  und  $y$  betrachtet. Es liegen also die Nabelpunkte in der Ebene der grössten und kleinsten Axe und werden durch die obige Gleichung:

$$x = \pm \frac{az}{c} \sqrt{\frac{a^2 - b^2}{b^2 - c^2}},$$

oder, da  $y = 0$ ,  $a^2 z^2 = c^2(a^2 - x^2)$  ist, durch die beiden Gleichungen:

$$(a^2 - b^2)(a^2 - x^2) = (b^2 - c^2)x^2 \text{ d. h. } a^2(a^2 - b^2) = x^2(a^2 - c^2)$$

und

$$c^2(b^2 - c^2) = z^2(a^2 - c^2)$$

bestimmt; durch Combination der Zeichen ergeben sich also vier Nabelpunkte, für welche man hat:

$$x = \pm a \sqrt{\frac{a^2 - b^2}{a^2 - c^2}}, \quad z = \pm c \sqrt{\frac{b^2 - c^2}{a^2 - c^2}}.$$

Für diese vier Nabelpunkte bemerken wir noch Folgendes. Wir haben bereits gezeigt, dass für dieselben die Indicatrix ein Kreis ist, an anderer Stelle (§ 58) aber wurde bewiesen, dass der durch den Mittelpunkt gelegte, der Indicatrix parallele Schnitt derselben ähnlich ist, also sind auch diese Schnitte für die Nabelpunkte Kreise. Da aber die Nabelpunkte symmetrisch liegen, so sind die Indicatrices oder die Tangentialebenen für je zwei derselben parallel, und man hat den Satz: „Legt man durch den Mittelpunkt eines Ellipsoids die beiden Kreisschnitte, so sind deren Ebenen je zweien durch die Nabelpunkte gehenden Tangentialebenen parallel.“

### Formeln für die conjugirten Tangenten.

#### § 62.

Es sollen jetzt die Formeln gegeben werden, durch welche die Lage zweier conjugirten Tangenten bestimmt wird. Die eine derselben kann willkürlich, also so angenommen werden, dass sie irgend eine auf der Fläche befindliche Curve berührt. Seien  $\lambda, \mu, \nu$  die Richtungscosinus der Flächennormale mit den Axen,  $\alpha, \beta, \gamma$  die einer gegebenen Tangente,  $a, b, c$  die der gesuchten conjugirten.

Man hat dann:

$$1) \alpha\lambda + \beta\mu + \gamma\nu = 0, \quad 2) a\lambda + b\mu + c\nu = 0.$$

Nun steht aber die conjugirte Tangente, die ja die Schnittlinie zweier nächsten Tangentialebenen ist, auch auf der nächsten durch unsere Curve gehenden Flächennormale senkrecht, und man hat, wenn  $\lambda', \mu', \nu'$  die Differentialquotienten nach dem Bogen  $s$  der Curve genommen sind:

$$3) \quad a\lambda' + b\mu' + c\nu' = 0;$$

aus den beiden letzten Gleichungen ergibt sich dann:

$$4) \quad ha = \mu\nu' - \nu\mu', \quad hb = \nu\lambda' - \lambda\nu', \quad hc = \lambda\mu' - \mu\lambda',$$

Bilden wir die Summe der Quadrate beider Seiten dieser Gleichungen, so erhalten wir:

$$h^2 = \mu'^2(1 - \mu^2) + \nu'^2(1 - \nu^2) + \lambda'^2(1 - \lambda^2) \\ - 2\mu\mu'\nu\nu' - 2\nu\nu'\lambda\lambda' - 2\lambda\lambda'\mu\mu' \quad \text{oder:}$$

$$5) \quad h^2 = \lambda'^2 + \mu'^2 + \nu'^2.$$

Es sind also  $a, b, c$  vollständig bestimmt; die Grössen  $\lambda', \mu', \nu'$  ergeben sich nämlich aus den Gleichungen derjenigen Curve, welcher die gegebene Tangente angehört. Ist noch  $\vartheta$  der Winkel zwischen beiden conjugirten Tangenten, so ist:

$$\cos \vartheta = a\alpha + b\beta + c\gamma.$$

Wir können aber auch statt der Cosinus  $\lambda, \mu, \nu$  die ihnen proportionalen Grössen  $P, Q, R$  einführen. Es gelten offenbar noch die Gleichungen 1 bis 3, wenn man  $\lambda, \mu, \nu$  mit  $P, Q, R$  vertauscht, also hat man statt Gleichung 4)

$$6) \quad ga = QR' - RQ', \quad gb = RP' - PR, \quad gc = PQ' - QP',$$

wo  $P', Q', R'$  die Differentialquotienten nach dem Bogen  $s$  genommen sind. Auf gleiche Weise wie die Gleichung 5) erhalten wir dann, wenn wieder  $P^2 + Q^2 + R^2 = S^2$ , also  $PP' + QQ' + RR' = SS'$  gesetzt wird:

$$7) \quad g^2 = S^2(P'^2 + Q'^2 + R'^2 - S'^2),$$

die Grössen  $P', Q', R'$  ergeben sich dann wieder

$$P' = L\alpha + N'\beta + M'\gamma \quad \text{u. s. w.}$$

Suchen wir aber die Bedingung, unter welcher zwei conjugirte Tangenten aufeinander senkrecht stehen, so haben wir ausser den obigen Gleichungen:

$$\alpha\lambda + \beta\mu + \gamma\nu = 0, \quad a\lambda + b\mu + c\nu = 0, \quad a\lambda' + b\mu' + c\nu' = 0$$

$$\text{noch:} \quad a\alpha + b\beta + c\gamma = 0.$$

Aus den drei letzten ergibt sich:

$$\lambda' + h\alpha + k\lambda = 0, \quad \mu' + h\beta + k\mu = 0, \quad \nu' + h\gamma + k\nu = 0.$$

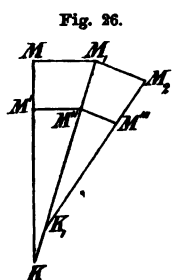
Wenn man aber bezüglich mit  $\lambda, \mu, \nu$  multiplicirt und addirt, giebt die erste Gleichung  $k = 0$  und man hat wieder die Gleichungen des Hauptschnittes  $\lambda' = h\alpha, \mu' = h\beta, \nu' = h\gamma$  § 60, wenn  $h = -\frac{1}{\rho}$ ; also einen andern Beweis, dass nur die Hauptschnitte conjugirte Tangenten enthalten, die aufeinander senkrecht stehen. Die conjugirten Tangenten auf dem Ellipsoid bestimmen sich sehr leicht, da sie nach § 58 je zwei conjugirten Durchmessern parallel sind.

## Die Krümmungslinien.

### § 63.

Durch einen beliebigen Punkt  $M$  einer Fläche denken wir uns einen Hauptschnitt gelegt, durch den benachbarten Punkt  $M_1$  der Fläche, welcher in diesen Hauptschnitt fällt, einen zweiten, und zwar von den beiden Hauptschnitten denjenigen, dessen Tangente mit  $MM_1$  einen unendlich kleinen Winkel bildet und so fort. Die Punkte  $MM_1M_2$  bilden alsdann eine Curve, welche man Krümmungscurve oder Krümmungslinie nennt.

Da sich nun durch jeden Punkt  $M$  zwei Hauptschnitte legen lassen, so erhalten wir für diesen Punkt zwei in demselben sich schneidende Krümmungslinien. Verfahren wir so für jeden Punkt, so theilen die entstehenden Krümmungslinien von beiderlei Gattung die Fläche in unendlich kleine Vierecke, in denen sich je zwei Seiten unter einem rechten Winkel schneiden. Die Richtungen der anstossenden Seiten eines solchen Vierecks bezeichnen immer zwei con-



jugirte Tangenten (Fig. 26). Seien nun  $MM_1$  und  $MM'$  zwei solcher Seiten,  $M_1M''$  die  $MM'$  gegenüberliegende, also die Schnittlinie der durch  $M$  und  $M_1$  gehenden Tangentialebene, so liegen  $MM'$  und  $M_1M''$  in einer Ebene, nämlich der Tangentialebene von  $M_1$ . Das Viereck also ist ein ebenes. Offenbar tritt dasselbe ein, wenn man durch jeden Punkt der Fläche statt der Haupttangente beliebig continuirliche Systeme conjugirter Tangenten legt. Auch dann wird die

Fläche in ebene unendlich kleine Vierecke getheilt, die sich aber nicht unter rechtem Winkel schneiden. Jede andere Theilung der Fläche durch zwei Curvenschaaren giebt aber keine ebenen Vierecke, da nur drei Punkte eine Ebene bestimmen, vielmehr machen die Dreiecke, in welche ein solches Viereck zerfällt, mit einander einen freilich unendlich kleinen Winkel. Es können also die beiden Systeme von Krümmungslinien auch definirt werden als diejenigen Curvenschaaren, welche die Fläche in unendlich kleine ebene Vierecke mit je einem rechten Winkel theilen. Sei  $K$  der Schnittpunkt von  $MM'$  und  $M_1M''$ ,  $K_1$  der von  $M_1M''$  und  $M_2M'''$  u. s. w., wo  $M_1M''M'''M_2$  das nächste Viereck ist, dann bilden die Haupttangente  $MMK$ ,  $M_1K_1$ ,  $M_2K_2$ , welche eine Krümmungslinie  $MM_1M_2$  senkrecht schneiden, eine abwickelbare Fläche, und es entstehen auf diese Weise zwei Schaaren abwickelbarer Flächen (§ 29). Jede Krümmungslinie aber

bestimmt noch eine andere abwickelbare Fläche, dieselbe wird durch die Normalen der Fläche gebildet, welche durch diese Krümmungslinie gehen, da ja auch zwei aufeinander folgende dieser Normalen in einer Ebene liegen. Wir bezeichnen die Schnittpunkte derselben als Krümmungsmittelpunkte. Sämmtliche Krümmungsmittelpunkte einer Krümmungslinie bestimmen nun eine Curve. Diese nennen wir analog der Bezeichnung bei ebenen Curven Evolute der Krümmungslinie. Es giebt also für jede Fläche zwei Systeme solcher Evoluten. Ein jedes dieser Systeme giebt dann eine Fläche, die wir Evolutenfläche der gegebenen nennen. Es lässt sich leicht begreifen, und wird im Folgenden nachgewiesen werden, dass beide Evolutenflächen im Allgemeinen durch dieselbe Gleichung erhalten werden, also nur eine Fläche bilden. Nur in Aufnahmefällen tritt hier eine Trennung ein. Dies ist z. B. bei den Rotationsflächen der Fall. Es wurde bereits gezeigt, dass die Hauptschnitte einer solchen in die Meridian- und Parallelkreise fallen und diese beiden Curvenschaaren bilden somit die Krümmungslinie. Die Evolute eines Meridians ist nun die Linie der Krümmungsmittelpunkte eines solchen, und die entsprechende Evolutenfläche ist diejenige Rotationsfläche, welche durch Drehung dieser Evolute um die Axe der gegebenen Fläche entsteht. Die Krümmungsmittelpunkte der Parallelkreise aber schneiden sich sämmtlich in der Axe, statt der zweiten Evolutenfläche erhält man also eine Linie, nämlich die Axe selbst.

§ 64.

Suchen wir jetzt die Gleichung einer Krümmungslinie, welche sie in Gemeinschaft mit der Flächengleichung bestimmt.

Wir gehen von den Gleichungen des § 60 A) für die Hauptschnitte aus:

$$S\alpha + \varrho \frac{dP}{ds} - P\varrho \frac{dS}{Sds} = 0,$$

$$S\beta + \varrho \frac{dQ}{ds} - Q\varrho \frac{dS}{Sds} = 0,$$

$$S\gamma + \varrho \frac{\partial R}{\partial s} - R\varrho \frac{dS}{Sds} = 0.$$

Eliminirt man hier  $\frac{dS}{ds}$ , so ergibt sich:

$$QS\alpha + Q\varrho \frac{dP}{ds} = PS\beta + P\varrho \frac{dQ}{ds}$$

und 
$$RS\alpha + R\varrho \frac{dP}{ds} = PS\gamma + P\varrho \frac{dR}{ds},$$

oder, wenn man auch  $\varrho$  eliminirt,



$$(Q\alpha - P\beta) \left( P \frac{dR}{ds} - R \frac{dP}{ds} \right) = (R\alpha - P\gamma) \left( P \frac{dQ}{ds} - Q \frac{dP}{ds} \right),$$

oder, wenn man statt  $\alpha, \beta, \gamma$  die proportionalen Grössen  $dx, dy, dz$  schreibt und den Nenner  $ds$  weglässt:

$$dP(Qdz - Rdy) + dQ(Rdx - Pdz) + dR(Pdy - Qdx) = 0.$$

In dieser Differentialgleichung ist noch

$$dP = Ldx + N'dy + M'dz$$

u. s. w. zu setzen.

Einfacher wird diese Gleichung, wenn man wieder die Gleichung der Fläche  $z = f(x, y)$  schreibt, also:  $P = p, Q = q, R = -1$  setzt, man hat dann:

$$\frac{pdx + dx}{dp} = \frac{qdz + dy}{dq},$$

oder, wenn

$$dz = pdx + qdy, \quad dp = rdx + sdy, \quad dq = sdx + tdy$$

geschrieben wird:

$$dx^2(pqr - (1 + p^2)s) + dx dy((1 + q^2)r - (1 + p^2)t) + dy^2((1 + q^2)s - pqt) = 0.$$

Ist nun die Gleichung einer Krümmungscurve bekannt, so lässt sich leicht die Gleichung für die Evolute derselben finden. In den § 60 gefundenen Gleichungen nämlich:

$$\xi - x = \rho\lambda, \quad \eta - y = \rho\mu, \quad \xi - z = \rho\nu,$$

wo  $\rho$  der Krümmungsradius,  $\lambda, \mu, \nu$  die Cosinus der Winkel der Normale mit den Axen,  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes waren, sind wegen der Gleichungen der Krümmungslinie und der Flächengleichung  $\rho, \lambda, \mu, \nu$  als Functionen von  $x, y, z$  bekannt, man hat also fünf Gleichungen, aus denen nach Elimination von  $x, y, z$  sich zwei Gleichungen ergeben, die nur  $\xi, \eta$  und  $\zeta$  enthalten. Da die Gleichung der Krümmungslinie aber durch Integration entstanden ist und mithin eine Constante enthält, so kann man diese aus den beiden so gefundenen Gleichungen eliminiren und erhält so die Gleichung der Evolutenfläche.

## § 65.

**Beispiel.** Die Krümmungslinie der beiden Paraboloiden zu bestimmen.

Wir schreiben die Gleichungen der letzteren unter der Form  $2z = \frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b}$ , dann ist  $p = \frac{x}{a}, q = \frac{y}{b}, r = \frac{b}{a}, s = 0, t = \frac{1}{b}$ ; dies in unsere Gleichung gesetzt giebt:

$$bxy dx^2 + dx dy \{ab(b-a) + ay^2 - bx^2\} - axy dy^2 = 0.$$

Um diese Gleichung zu integrieren, multipliciren wir sie mit  $x \cdot y$ , worauf wir sie so schreiben können:

$$b \cdot y^2 (x \cdot dx)^2 + \{ab(b-a) + ay^2 - bx^2\} (xdx)(ydy) - ax^2 (y \cdot dy)^2 = 0,$$

oder  $x^2 = X$ ,  $y^2 = Y$  gesetzt:

$$Yb(dX)^2 + (ab(b-a) + aY - bX)dXdY - aX(dY)^2 = 0,$$

d. h.

$$Y\{b(dX)^2 + adXdY\} = X(bdXdY + a(dY)^2) + (ab)(a-b)dXdY$$

oder wenn man  $\frac{dY}{dX} = Y'$  setzt:

$$Y = XY' + ab(a-b) \frac{Y'}{b + aY'}.$$

Diese Gleichung ist ein besonderer Fall der sogenannten Clairaut'schen

$$Y = XY' + \varphi(Y').$$

Letztere giebt durch Differentiiren:

$$X \frac{dY'}{dX} = \varphi'(Y') \frac{dY'}{dX}.$$

Also entweder:  $X = \varphi'(Y')$ , was jedoch nur eine singuläre Auflösung ist, oder  $\frac{dY'}{dX} = 0$ ,  $Y' = c$ ; dieser Werth in die Clairaut'sche Gleichung gesetzt, giebt:  $Y = cX + \varphi(c)$ , und für unsern speciellen Fall:

$$Y = cX + \frac{ab(a-b)c}{b+ac}, \quad y^2 = cx^2 + \frac{ab(a-b)c}{b+ac}.$$

Für jeden Werth von  $c$  ergibt sich hieraus eine Krümmungscurve. Unsere Gleichung giebt ihre Projectionen auf die  $xy$ -Ebene. Diese Projectionen sind also Ellipsen oder Hyperbeln, je nachdem man  $c$  negativ oder positiv nimmt.

Die Werthe von  $c$  ergeben sich, wenn man für  $x$  und  $y$  die Coordinaten eines beliebigen Punktes der Fläche nimmt; da dann aber die Gleichung für  $c$  quadratisch ist, so geben die daraus gezogenen beiden Werthe von  $c$  die beiden Krümmungslinien des betrachteten Punktes.

## § 66.

Bestimmen wir nun die Krümmungslinien derjenigen Flächen zweiten Grades, welche einen Mittelpunkt haben. Dieselben haben immer eine Gleichung von der Form:

$$\frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} = 1,$$

wo die Zeichen der Nenner bestimmen, ob die Fläche ein Ellipsoid, ein einschaliges oder ein zweischaliges Hyperboloid sei. Die Auf-

gabe ist von Dupin auf einem indirecten Wege gelöst worden, welcher nachher verfolgt werden soll. Hier geben wir jedoch die directe Auflösung. Wir erhalten:

$$P = \frac{2x}{a}, \quad Q = \frac{2y}{b}, \quad R = \frac{2z}{c}$$

und die Gleichung des § 64 wird, wenn wir die Werthe  $\frac{dy}{dx} = y'$ ,  $\frac{dz}{dx} = z'$  einführen:

$$x(b-c)y'z' + y(c-a)z' + z(a-b)y' = 0.$$

Aus der Gleichung des Ellipsoids aber erhalten wir:

$$z' = -\frac{c(bx + ay y')}{abz}$$

und dieser Werth eingesetzt giebt:

$$ac(b-c)xyy'^2 + \{bc(b-c)x^2 + ac(c-a)y^2 - ab(a-b)z^2\}y' + yxbcc(c-a) = 0.$$

Aus dieser Gleichung eliminiren wir mittelst der des Ellipsoids  $z^2$  und erhalten:

$$ac(b-c)xyy'^2 + \{bc(b-c)x^2 + ca(c-a)y^2 - c(ab - bx^2 - ay^2)(a-b)\}y' + xybcb(c-a) = 0.$$

Sei nun  $x^2 = u$ ,  $y^2 = v$ , also  $\frac{dv}{du} = \frac{ydy}{xdx}$ , und setzen wir  $\frac{dv}{du} = p$ , so ergibt sich:

$$1) \quad a(b-c)up^2 + \{b(a-c)u + a(c-b)v - ab(a-b)\}p + b(c-a)v = 0.$$

Die Gleichung ist in Bezug auf beide Variablen  $u$  und  $v$  linear, in Bezug auf den Differentialquotienten  $p$  vom zweiten Grade. Diese Art Gleichungen lassen sich, wie die des vorigen Paragraphen, ohne nach  $p$  aufzulösen, immer integrieren und zwar durch Differenzieren. Indem wir dies ausführen, erhalten wir, indem wir  $dv = pdu$  setzen:

$$[2a(b-c)up + b(a-c)u + a(c-b)v - ab(a-b)]dp + (a(b-c)p^2 + b(a-c)p + a(c-b)p^2 + b(c-a)p)du = 0.$$

Es verschwindet also der Factor von  $du$ , und wir haben, abgesehen von einer besonderen Auflösung, welche sich ergibt, wenn man den Factor von  $dp$  verschwinden lässt:  $dp = 0$ ,  $p$  ist eine willkürliche Constante, die Gleichung 1) giebt also das Integral, welches somit diese Constante enthält. Setzen wir darin wieder  $u = x^2$ ,  $v = y^2$ , so haben wir:

$$2) \quad \{a(b-c)p^2 + b(a-c)p\}x^2 + \{a(c-b)p + b(c-a)\}y^2 - ab(a-b)p = 0.$$

Es ist dies die Gleichung der Projection der Krümmungslinie auf die  $xy$ -Ebene, diese Projection ist also ein Kegelschnitt und giebt mit der Flächengleichung die Krümmungslinie selbst.

Wir vereinfachen die Gleichung 2) aber, indem wir statt  $p$  zwei andere Constanten einführen; wir setzen nämlich:

$$3) \quad \frac{ab(a-b)}{ap(b-c) + b(a-c)} = \alpha, \quad -\alpha p = \beta,$$

dann wird Gleichung 2):

$$4) \quad \frac{x^2}{\alpha} + \frac{y^2}{\beta} = 1.$$

Da aber nur eine Constante willkürlich ist, so muss zwischen  $\alpha$  und  $\beta$  eine Beziehung stattfinden, welche wir erhalten, wenn wir aus den Gleichungen 3) die Grösse  $p$  eliminiren. Dies giebt:

$$5) \quad b(a-c)\alpha - a(b-c)\beta = ab(a-b).$$

Stellen wir uns jetzt die Aufgabe, dass die Krümmungslinie durch einen gegebenen Punkt  $(x_0, y_0, z_0)$  der Fläche gehen soll, so erhalten wir  $\frac{x_0^2}{\alpha} + \frac{y_0^2}{\beta} = 1$ , also:

$$6) \quad x_0^2\beta + y_0^2\alpha = \alpha\beta,$$

und aus dieser Gleichung und der Gleichung 5) lässt sich dann  $\alpha$  und  $\beta$  bestimmen. Wir erhalten:

$$7) \quad b(a-c)\alpha(\alpha - x_0^2) - a(b-c)\alpha y_0^2 = ab(a-b)(\alpha - x_0^2),$$

$$8) \quad \beta = \frac{y_0^2\alpha}{\alpha - x_0^2},$$

also für  $\alpha$  und  $\beta$  je zwei verschiedene Werthe, welche den beiden durch den betreffenden Punkt gehenden Krümmungslinien entsprechen.

Die Grösse  $\alpha$  hat aber noch eine besondere Bedeutung. Bestimmen wir nämlich den Punkt  $(x_0, 0, z_0)$ , worin eine gegebene Krümmungslinie die  $xz$ -Ebene schneidet. Die Gleichung 7) nimmt die Form an:

$$(\alpha b(a-c) - ab(a-b))(\alpha - x_0^2) = a(b-c)y_0^2\alpha.$$

Es wird also die Bedingung  $y_0 = 0$  erfüllt, wenn wir setzen  $x_0^2 = \alpha$ ; Gleichung 5) giebt dann den zugehörigen Werth von  $\beta$ .  $\sqrt{\alpha}$  ist also der Abscissenwerth  $x_0$  desjenigen Punktes, worin die  $xz$ -Ebene von der betreffenden Krümmungslinie geschnitten wird; den Werth von  $z_0$  giebt dann die Gleichung

$$\frac{x_0^2}{a} + \frac{z_0^2}{c} = 1, \quad \text{oder} \quad z_0^2 = c \left(1 - \frac{\alpha}{a}\right).$$

Nun wird aber auch  $y_0$  verschwinden, wenn wir setzen  $\alpha = \frac{a(a-b)}{a-c}$ , und da in dieser Formel  $x_0$  gar nicht vorkommt, findet dies statt

für jeden Punkt, welcher der betreffenden Krümmungslinie angehört. Wir würden also eine Krümmungslinie haben, die ganz in der  $xs$ -Ebene liegt.

Die Gleichung 4) giebt aber auch in diesem Falle  $x^2 = \alpha$ , und da  $x$  für jeden Punkt der betreffenden Krümmungslinie galt, so wird dieselbe lediglich sich in einen in der  $xs$ -Ebene enthaltenen Punkt zusammenziehen. Nun ist:  $x^2 = \alpha = \frac{a(a-b)}{a-c}$ , d. h. (§ 61) der betreffende Punkt ist ein Nabelpunkt, der zugehörige Werth von  $z^2$  ist durch die Gleichung  $\frac{x^2}{a^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$  wie in § 61 gegeben. Also:

„Die vier Nabelpunkte eines Ellipsoides sind als Krümmungslinien von unendlich kleinen Dimensionen zu betrachten.“

### Ueber confocale Flächen.

#### § 67.

Confocale Flächen zweiten Grades nennt man bekanntlich solche, deren drei Hauptebenen gemeinschaftliche Brennpunkte haben. Sind  $a, b, c$  die Hauptaxen einer Fläche zweiten Grades, welche hier ein Ellipsoid sein möge, so sind die Entfernungen der Brennpunkte dieser drei Hauptebenen vom Mittelpunkte gegeben durch die Formeln

$$\sqrt{a^2 - b^2}, \sqrt{a^2 - c^2}, \sqrt{b^2 - c^2}.$$

Hieraus folgt, dass man für die Mittelpunkts Gleichung einer confocalen Fläche hat:

$$\frac{x^2}{a^2 - k} + \frac{y^2}{b^2 - k} + \frac{z^2}{c^2 - k} - 1 = 0.$$

Es lässt sich nun zeigen, dass sich durch jeden Punkt des Raumes drei und nur drei dem gegebenen Ellipsoid confocale Flächen legen lassen. Dies folgt, da  $x, y, z$  für diesen Punkt gegeben und  $a, b, c$  constant sind, daraus, dass unsere Gleichung drei Wurzeln für  $k$  hat. Es ist aber zu zeigen, dass diese drei Wurzeln immer reell sind. Bezeichnen wir die linke Seite unserer Gleichung mit  $F$ , so ist für  $k = -\infty$ ,  $F = -1$ . Möge nun  $k$  wachsen, und bezeichne  $\nu$  eine unendlich kleine positive Grösse, sei ferner  $a^2 > b^2 > c^2$ , so wird  $F$  continuirlich bleiben von  $k = -\infty$  bis  $k = c^2 - \nu$ , für diesen Werth aber wird  $F = +\infty$ . Es muss also inzwischen  $F$  wenigstens einmal durch Null gegangen sein, man hat also eine Wurzel  $k$ , welche algebraisch kleiner als  $c^2$  ist; da hierbei alle drei Nenner  $a^2 - k$ ,  $b^2 - k$ ,  $c^2 - k$  positiv sind, so entspricht dieser Wurzel immer ein

Ellipsoid. Setzen wir nun  $k = c^2 + \nu$ , so springt  $F$  auf  $-\infty$  hinüber und bleibt mit wachsendem  $k$  continuirlich bis  $k = b^2 - \nu$ , wo  $F = +\infty$  wird; es muss also eine zweite Wurzel  $k$  zwischen  $c^2$  und  $b^2$  geben. Da für diese  $a^2 - k$  und  $b^2 - k$  positiv,  $c^2 - k$  aber negativ ist, so entspricht ihr ein einschaliges Hyperboloid. Für  $k = b^2 + \nu$  wird  $F$  wieder  $= -\infty$  und bleibt continuirlich bis  $k = a^2 - \nu$ , wo  $F = +\infty$  wird, es giebt also eine dritte Wurzel  $k$  zwischen  $a^2$  und  $b^2$ , dieser entspricht ein zweischaliges Hyperboloid, da  $a^2 - k$  positiv und die beiden andern Nenner negativ sind. Da nun mehr als drei Wurzeln nicht vorkommen können, so lassen sich durch jeden Punkt im Raume stets drei und nicht mehr Flächen legen, die einem gegebenen Ellipsoid confocal sind, und zwar sind diese drei immer ein Ellipsoid und je eins von den beiden Arten der Hyperboloide.

Die cubische Gleichung, aus der sich  $k$  ergibt, ist nach Wegschaffung der Nenner:

$$x^2(b^2 - k)(c^2 - k) + y^2(a^2 - k)(c^2 - k) + z^2(a^2 - k)(b^2 - k) \\ = (a^2 - k)(b^2 - k)(c^2 - k).$$

Sind umgekehrt die drei Werthe von  $k$  gegeben, so kann man  $x^2, y^2, z^2$  finden. Die einfachste Form für diese Grössen giebt folgende Betrachtung. Sei  $a^2 - k = \lambda$ , also

$$b^2 - k = b^2 - a^2 + \lambda, \quad c^2 - k = c^2 - a^2 + \lambda,$$

so wird unsere Gleichung:

$$x^2(b^2 - a^2 + \lambda)(c^2 - a^2 + \lambda) + y^2\lambda(c^2 - a^2 + \lambda) + z^2\lambda(b^2 - a^2 + \lambda) \\ = \lambda(b^2 - a^2 + \lambda)(c^2 - a^2 + \lambda).$$

Das Glied dieser cubischen Gleichung, welches kein  $\lambda$  enthält, ist bekanntlich gleich  $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3$ , oder gleich  $(a^2 - k_1)(a^2 - k_2)(a^2 - k_3)$ , woraus sich ergibt:

$$x^2(b^2 - a^2)(c^2 - a^2) = (a^2 - k_1)(a^2 - k_2)(a^2 - k_3),$$

und ebenso:

$$y^2(a^2 - b^2)(c^2 - b^2) = (b^2 - k_1)(b^2 - k_2)(b^2 - k_3), \\ z^2(a^2 - c^2)(b^2 - c^2) = (c^2 - k_1)(c^2 - k_2)(c^2 - k_3).$$

Da also Punkt  $M$  durch  $k_1, k_2, k_3$  bestimmt ist, so ist es gestattet, diese drei letzteren Grössen selbst als eine eigene Art von Coordinaten zu betrachten, welche einen Punkt als Durchschnitt dreier confocalen Flächen zweiten Grades ergeben.

Man nennt diese Coordinaten elliptische. Diese Betrachtung bildet eine Erweiterung von einer Theorie, die Euler bei Gelegenheit

des Problems der drei Körper zunächst auf die Ebene anwandte, indem er jeden Punkt der Ebene als Durchschnitt zweier confocalen Kegelschnitte, einer Ellipse und einer Hyperbel, betrachtete. Die Erweiterung auf den Raum rührt von Legendre her. Gehört der Punkt  $M$  selbst einer Fläche zweiter Ordnung an, so vereinfachen sich diese Betrachtungen. Ist diese Fläche namentlich ein Ellipsoid, und dessen Gleichung

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} + \frac{z^2}{C^2} = 1,$$

so kann man  $A, B, C$  mit  $a, b, c$  identificiren, dann wird also  $k_1 = 0$ , das gegebene Ellipsoid ist dann für jeden seiner Punkte eine der confocalen Flächen, und wird in solchem Punkte von zwei andern, ihm confocalen Flächen geschnitten, einem einschaligen und einem zweischaligen Hyperboloid. Liegt aber Punkt  $M$  auf einem einschaligen Hyperboloid, so ist dessen Gleichung von der Gestalt:

$$\frac{x^2}{A^2} + \frac{y^2}{B^2} - \frac{z^2}{C^2} = 1.$$

Man setzt dann

$$a^2 = A^2 + h, \quad b^2 = B^2 + h, \quad c^2 = -C^2 + h,$$

wo  $h > C^2$ , wo dann  $a, b, c$  wieder ein Ellipsoid geben, das dem Hyperboloid confocal ist. Das letztere ist dann eine der confocalen Flächen für jeden seiner Punkte und wird in ihm von einem Ellipsoid und einem zweischaligen Hyperboloid geschnitten. Liege Punkt  $M$  endlich auf einem zweischaligen Hyperboloid, und sei dessen Gleichung

$$\frac{x^2}{A^2} - \frac{y^2}{B^2} - \frac{z^2}{C^2} = 1,$$

so ist zu setzen

$$a^2 = A^2 + h, \quad b^2 = -B^2 + h, \quad c^2 = -C^2 + h,$$

wo  $h$  grösser als  $B^2$  und als  $C^2$  zu nehmen ist, also wieder einem Ellipsoid entspricht, das dem gegebenen Hyperboloid confocal ist.

Dass die Gleichung

$$\frac{x^2}{a^2 - k} + \frac{y^2}{b^2 - k} + \frac{z^2}{c^2 - k} = 1$$

drei reelle Wurzeln hat, lässt sich auch folgendermassen beweisen. Da jede cubische Gleichung jedenfalls eine reelle Wurzel hat, möge  $k_3$  dieselbe sein. Denken wir uns jetzt  $k$  durch  $k_1$  und  $k_2$  ersetzt und bilden die Differenz der entstehenden Gleichungen. Es ergiebt sich:

$$(k_2 - k_1) \left\{ \frac{x^2}{(a^2 - k_1)(a^2 - k_2)} + \frac{y^2}{(b^2 - k_1)(b^2 - k_2)} + \frac{z^2}{(c^2 - k_1)(c^2 - k_2)} \right\} = 0,$$

wäre nun  $k_1$  imaginär, also gleich  $l + l_1 i$ , so müsste  $k_2 = l - l_1 i$  sein, und unsere Gleichung wäre:

$$2l_1 i \left\{ \frac{x^2}{(a^2 - l)^2 + l_1^2} + \frac{y^2}{(b^2 - l)^2 + l_1^2} + \frac{z^2}{(c^2 - l)^2 + l_1^2} \right\} = 0.$$

Der zweite Factor ist wesentlich positiv, kann also nicht verschwinden, es wäre also  $l_1 = 0$ , so dass der imaginäre Theil verschwindet. Es lassen sich aus diesen Betrachtungen auch die Grenzen der drei Werthe von  $k$  ermitteln. In den vier Gleichungen:

$$\begin{aligned} \frac{x^2}{(a^2 - k_1)(a^2 - k_2)} + \frac{y^2}{(b^2 - k_1)(b^2 - k_2)} + \frac{z^2}{(c^2 - k_1)(c^2 - k_2)} &= 0, \\ \frac{x^2}{(a^2 - k_1)(a^2 - k_3)} + \frac{y^2}{(b^2 - k_1)(b^2 - k_3)} + \frac{z^2}{(c^2 - k_1)(c^2 - k_3)} &= 0, \\ \frac{x^2}{(a^2 - k_2)(a^2 - k_3)} + \frac{y^2}{(b^2 - k_2)(b^2 - k_3)} + \frac{z^2}{(c^2 - k_2)(c^2 - k_3)} &= 0, \\ \frac{x^2}{a^2 - k} + \frac{y^2}{b^2 - k} + \frac{z^2}{c^2 - k} - 1 &= 0 \end{aligned}$$

mögen wieder  $a > b > c$  und  $k_1 > k_2 > k_3$  sein.

Wegen der letzten Gleichung kann keiner der Werthe von  $k$  grösser als  $a^2$  sein, da sonst die ganze linke Seite negativ würde, also  $k_1 < a^2$ .

Die drei andern Gleichungen lehren, dass nicht zwei der Grössen  $k$  kleiner als  $c^2$  sein können, da sonst die linken Seiten positiv, also nicht gleich Null wären, also  $k_2 > c^2$ . Wäre nun auch  $k_3$  grösser als  $c^2$ , so würden in der ersten und dritten Gleichung das erste und letzte Glied positiv, es muss also das zweite negativ sein, damit die linke Seite Null wird, was in der ersten Gleichung nur möglich ist, wenn  $k_1 > b^2$ ,  $k_2 < b^2$ , und in der dritten, wenn  $k_2 > b^2$ ,  $k_3 < b^2$ ; da dies nicht möglich ist, so hat man  $k_3 < c^2$ .

In der ersten Gleichung ist dann das erste und letzte Glied positiv; damit das zweite negativ sei ist noch nöthig, dass  $k_2 < b^2$ ,  $k_1 > b^2$  sei, womit die Grenzen wie im vorigen Paragraphen festgestellt sind.

Anmerkung. Noch ist zu erwähnen, dass die in diesem und dem vorigen Paragraphen gegebenen Methoden, die Reellität der Wurzeln zu erweisen, auf Gleichungen von der gegebenen Gestalt selbst dann Anwendung finden, wenn sie mehr als drei Grössen  $x, y, z$  enthalten. Diese Ausdehnung der elliptischen Coordinaten findet nämlich bei manchen Untersuchungen Anwendung.

Die Gleichung

$$A) \quad \frac{x^2}{(a^2 - k_1)(a^2 - k_2)} + \frac{y^2}{(b^2 - k_1)(b^2 - k_2)} + \frac{z^2}{(c^2 - k_1)(c^2 - k_2)} = 0,$$



welche für je zwei confocale Flächen gilt, die sich im Punkte  $(xyz)$  schneiden, hat aber auch eine geometrische Bedeutung.

Sei

$$F = \frac{x^2}{a^2 - k_1} + \frac{y^2}{b^2 - k_2} + \frac{z^2}{c^2 - k_1} - 1,$$

$$F_1 = \frac{x^2}{a^2 - k_2} + \frac{y^2}{b^2 - k_2} + \frac{z^2}{c^2 - k_2} - 1,$$

so sind  $F = 0$ ,  $F_1 = 0$  die Gleichungen der beiden Flächen; dann nimmt die Gleichung A) offenbar die Gestalt an:

$$\frac{\partial F}{\partial x} \cdot \frac{\partial F_1}{\partial x} + \frac{\partial F}{\partial y} \cdot \frac{\partial F_1}{\partial y} + \frac{\partial F}{\partial z} \cdot \frac{\partial F_1}{\partial z} = 0,$$

und da  $\frac{\partial F}{\partial x}$ ,  $\frac{\partial F_1}{\partial x}$  u. s. w. den Richtungs cosinus der Normalen an die betreffenden Flächen proportional sind, so folgt folgender Satz:

Erfüllt man den Raum mit drei Schaaren confocaler Flächen zweiten Grades, so werden diese immer einander orthogonal schneiden.

### § 68.

Es wurde schon vorhin auf den Fall hingewiesen, wo nur solche Punkte betrachtet werden, die auf einer Fläche zweiter Ordnung liegen. Die Gleichungen einer solchen schreiben wir:

$$\frac{x^2}{\alpha} + \frac{y^2}{\beta} + \frac{z^2}{\gamma} = 1.$$

Dann kann diese Fläche selbst als eine der confocalen betrachtet werden, die beiden andern sind dann:

$$\frac{x^2}{\alpha - k_1} + \frac{y^2}{\beta - k_1} + \frac{z^2}{\gamma - k_1} = 1,$$

$$\frac{x^2}{\alpha - k_2} + \frac{y^2}{\beta - k_2} + \frac{z^2}{\gamma - k_2} = 1,$$

während  $k_3 = 0$  ist. Aber nur im Falle die gegebene Fläche ein Ellipsoid ist, werden  $k_1$  und  $k_2$  immer positiv sein, da dann  $\alpha > k_1 > \beta > k_2 > \gamma$  wird.

In jedem Falle findet man, indem man die erste Gleichung von den zwei letzten abzieht:

$$\frac{x^2}{\alpha(\alpha - k)} + \frac{y^2}{\beta(\beta - k)} + \frac{z^2}{\gamma(\gamma - k)} = 0,$$

wo  $k$  die Werthe  $k_1$  und  $k_2$  vorstellt, also mit Hinwegschaffung der Nenner:

$$x^2 \beta \gamma (\beta - k)(\gamma - k) + y^2 \alpha \gamma (\alpha - k)(\gamma - k) + z^2 \alpha \beta (\alpha - k)(\beta - k) = 0,$$

oder:

$$k^2(\beta\gamma x^2 + \gamma\alpha y^2 + \alpha\beta z^2) - k\{\beta\gamma(\beta + \gamma)x^2 + \gamma\alpha(\gamma + \alpha)y^2 + \alpha\beta(\alpha + \beta)z^2\} + \beta^2\gamma^2x^2 + \gamma^2\alpha^2y^2 + \alpha^2\beta^2z^2 = 0.$$

Für den Factor von  $k^2$  kann vermöge der Gleichung der gegebenen Fläche  $\alpha\beta\gamma$  geschrieben werden. Somit ergibt sich für die beiden Wurzeln dieser quadratischen Gleichung:

$$(k_1 + k_2)\alpha\beta\gamma = \beta\gamma(\beta + \gamma)x^2 + \gamma\alpha(\alpha + \gamma)y^2 + \beta\alpha(\alpha + \beta)z^2, \\ k_1k_2\alpha\beta\gamma = \beta^2\gamma^2x^2 + \gamma^2\alpha^2y^2 + \alpha^2\beta^2z^2.$$

Um  $x^2, y^2, z^2$  zu finden, braucht man nur in den betreffenden Formeln des § 67  $k_3 = 0$  zu setzen und für  $a^2, b^2, c^2$  bezüglich  $\alpha, \beta, \gamma$  zu schreiben, dies giebt:

$$x^2(\beta - \alpha)(\gamma - \alpha) = \alpha(\alpha - k_1)(\alpha - k_2), \\ y^2(\alpha - \beta)(\gamma - \beta) = \beta(\beta - k_1)(\beta - k_2), \\ z^2(\alpha - \gamma)(\beta - \gamma) = \gamma(\gamma - k_1)(\gamma - k_2).$$

Sei endlich die betrachtete Fläche ein Ellipsoid, also  $\alpha, \beta, \gamma$  positiv und  $\alpha > \beta > \gamma$ ,  $k_1 > k_2$ , wie im allgemeinen Falle, so lassen sich  $x^2, y^2, z^2$  bequem trigonometrisch ausdrücken. Zu dem Ende sei

$$\frac{k_1 - \beta}{\alpha - \beta} = \cos^2 u, \quad \frac{\beta - k_2}{\beta - \gamma} = \cos^2 v.$$

Die linken Seiten sind nämlich bei unserer Annahme positive Brüche.

Dann ist:

$$y^2 = \beta \cos^2 u \cos^2 v,$$

ferner, da

$$k_1 = \beta + (\alpha - \beta) \cos^2 u, \quad k_2 = \beta - (\beta - \gamma) \cos^2 v,$$

also:

$$\alpha - k_1 = (\alpha - \beta) \sin^2 u, \quad \alpha - k_2 = (\alpha - \beta) - (\beta - \gamma) \cos^2 v, \\ x^2 = \alpha \sin^2 u \left( \frac{\alpha - \beta}{\alpha - \gamma} - \frac{\beta - \gamma}{\alpha - \gamma} \cos^2 v \right),$$

$$\text{oder wenn} \quad \frac{\alpha - \beta}{\alpha - \gamma} = \lambda^2, \quad \frac{\beta - \gamma}{\alpha - \gamma} = \lambda_1^2$$

gesetzt wird, ist:

$$x^2 = \alpha \sin^2 u (1 - \lambda_1^2 \sin^2 v),$$

da  $\lambda^2 + \lambda_1^2 = 1$  ist. Auf ähnliche Weise erhält man:

$$z^2 = \gamma \sin^2 v (1 - \lambda^2 \sin^2 u).$$

## § 69.

Kehren wir jetzt zu unserer Gleichung für die Krümmungslinien der Flächen zweiter Ordnung zurück. Der Ausdruck

$$1) \quad \frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} + \lambda \left( \frac{x^2}{\alpha} + \frac{y^2}{\beta} \right) = 1 + \lambda,$$

wo  $\lambda$  eine willkürliche Constante ist, bezeichnet offenbar eine Fläche zweiten Grades, welche durch unsere Krümmungslinie geht, denn diese Gleichung wird identisch, wenn man

$$\frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} = 1, \quad \frac{x^2}{\alpha} + \frac{y^2}{\beta} = 1$$

setzt. Es fragt sich, ob das willkürliche  $\lambda$  so bestimmt werden kann, dass unsere Gleichung eine der gegebenen confocalen Flächen giebt. Zu dem Ende muss die Gleichung 1), also:

$$x^2 \left( \frac{1}{a} + \frac{\lambda}{\alpha} \right) + y^2 \left( \frac{1}{b} + \frac{\lambda}{\beta} \right) + \frac{z^2}{c} = 1 + \lambda,$$

auf die Form gebracht werden können (§ 67):

$$\frac{x^2}{a-k} + \frac{y^2}{b-k} + \frac{z^2}{c-k} = 1.$$

Es muss also sein:-

$$a\alpha(1+\lambda) = (\alpha + a\lambda)(a-k), \quad b\beta(1+\lambda) = (\beta + b\lambda)(b-k), \\ c(1+\lambda) = c-k,$$

oder:  $\lambda = -\frac{k}{c}, \quad a\alpha(c-k) = (\alpha c - ak)(a-k),$

$$b\beta(c-k) = (\beta c - bk)(b-k),$$

oder:  $a\alpha = a(a-k) + \alpha c, \quad b\beta = b(b-k) + \beta c;$

dies giebt nach Elimination von  $k$ :

$$\alpha b(a-c) - \beta a(b-c) = ab(a-b).$$

Dies aber ist die Relation, welche wir § 66 zwischen  $\alpha$  und  $\beta$  gefunden haben, und somit lässt sich die Krümmungslinie in jedem Punkte immer als Durchschnitt der gegebenen Fläche und einer der confocalen Flächen, die durch diesen Punkt gehen, betrachten. Da deren nur zwei nach dem Vorigen vorhanden sind, so haben wir den Satz:

Die beiden Krümmungslinien, die durch einen Punkt einer gegebenen Fläche zweiten Grades gehen, sind die Durchschnitte mit den beiden durch diesen Punkt gehenden confocalen Flächen.

## § 70.

Dupin, von dem dieser Satz herrührt, bedient sich jedoch der umgekehrten Schlussfolge; statt die Gleichung des § 66

$$x(b-c)dydz + y(c-a)dzdx + zcdxdy(a-b) = 0$$

zu integrieren, beweist er aus derselben, dass sie auch für die durch den betreffenden Punkt gehenden confocalen Flächen gilt. Dies folgt nämlich einfach daraus, dass sie sich nicht ändert, wenn  $a, b, c$  gleich-

zeitig um  $k$  abnehmen. Für jeden Punkt also, den beide confocalen Flächen gemein haben, ist ihnen eine Krümmungslinie gemeinsam, mithin ist der ganze Durchschnitt eine solche für beide Flächen.

$dx, dy, dz$  sind die kleinen Zuwüchse, welche  $x, y, z$  annehmen, wenn man auf der Curve fortgeht. Da die Curve nun auf der gegebenen Fläche liegt, so hat man für diese Incremente die Gleichung

$$\frac{x dx}{a} + \frac{y dy}{b} + \frac{z dz}{c} = 0,$$

und weil sie auch auf der zweiten liegt:

$$\frac{x dx}{a-k} + \frac{y dy}{b-k} + \frac{z dz}{c-k} = 0.$$

Hieraus kann man die Verhältnisse der  $dx, dy, dz$  zu einander bestimmen. Wir thun es, indem wir den unbestimmten Factor  $f$  einführen:

$$f \cdot x dx = \frac{1}{b(c-k)} - \frac{1}{c(b-k)} = \frac{cb - ck - bc + bk}{bc(b-k)(c-k)} = \frac{(b-c)k}{bc(b-k)(c-k)},$$

oder wenn wir statt  $f$  das Product:

$$\frac{f}{k} abc(a-k)(b-k)(c-k) = F$$

einführen:  $F \cdot x \cdot dx = a(b-c)(a-k),$

und ähnlich  $F \cdot y \cdot dy = b(c-a)(b-k)$

und  $F \cdot z \cdot dz = c(a-b)(c-k).$

Also wird

$$dy \cdot dz = \frac{bc}{F^2 \cdot y \cdot z} (c-a)(a-b)(b-k)(c-k)$$

und ähnlich die andern. Wir können somit die Gleichung der Krümmungscurve durch Substitution dieser Werthe und Multiplication mit  $F^2$  so schreiben:

$$\begin{aligned} & \frac{x}{yz} bc(a-b)(b-c)(c-a)(b-k)(c-k) \\ & + \frac{y}{zx} ca(a-b)(b-c)(c-a)(c-k)(a-k) \\ & + \frac{z}{xy} ab(a-b)(b-c)(c-a)(a-k)(b-k) = 0, \end{aligned}$$

oder:

$$\frac{x^2}{a(a-k)} + \frac{y^2}{b(b-k)} + \frac{z^2}{c(c-k)} = 0.$$

Diese Gleichung ergibt sich auch, wenn man Gleichung

$$\frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} = 1 \quad \text{von} \quad \frac{x^2}{a-k} + \frac{y^2}{b-k} + \frac{z^2}{c-k} = 1$$

subtrahirt, bestimmt also in Verbindung mit einer dieser Gleichungen die Krümmungscurve.

§ 71.

Dupin kommt aber durch diese Betrachtungen auf einen allgemeinen Satz, von dem dies nur ein specieller Fall ist. Ehe wir auf diesen Satz kommen, beweisen wir folgenden Hülfsatz:

Wenn drei Flächen  $F = 0$ ,  $F_1 = 0$ ,  $F_2 = 0$  in ihren Durchschnittspunkten normal aufeinander stehen, so sind in dem Punkte, in welchem alle drei Flächen sich schneiden, die Tangenten der Durchschnittscurven zu gleicher Zeit die Tangenten der Krümmungscurven oder Haupttangenten.

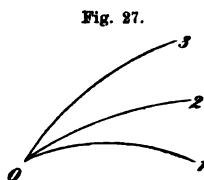


Fig. 27.

Die beiden Flächen  $F$  und  $F_1$  mögen sich in der Curve 1 (Fig. 27), die beiden  $F_1$  und  $F_2$  in der Curve 2, und  $F_2$  und  $F$  in der Curve 3 schneiden. Behalten wir die in § 56 angegebenen Bezeichnungen für die partiellen Differentialquotienten von  $F$  bei, und bezeichnen die entsprechenden Ableitungen der Functionen  $F_1$  und  $F_2$  durch die entsprechenden Buchstaben mit dem Index 1 resp. 2, so haben wir folgende drei Gleichungen:

- 1) damit  $F \perp F_1$ :  $P \cdot P_1 + Q \cdot Q_1 + R \cdot R_1 = 0$ ,
- 2) damit  $F_1 \perp F_2$ :  $P_1 \cdot P_2 + Q_1 \cdot Q_2 + R_1 \cdot R_2 = 0$ ,
- 3) damit  $F_2 \perp F$ :  $P_2 \cdot P + Q_2 \cdot Q + R_2 \cdot R = 0$ .

Die Gleichung 1) findet nun nicht bloss in einem bestimmten Punkte, sondern entlang der ganzen Curve 1 statt. Wir dürfen sie daher differentiiren und erhalten dadurch folgende Gleichung

$$4) \quad P \cdot dP_1 + Q \cdot dQ_1 + R \cdot dR_1 + P_1 \cdot dP + Q_1 \cdot dQ + R_1 \cdot dR = 0,$$

in welcher Gleichung

$$dP = Ldx + N'dy + M'dz, \quad dQ = N'dx + Mdy + L'dz,$$

$$dR = M'dx + L'dy + Ndz$$

ist und ähnliche Werthe für  $dP_1$ ,  $dQ_1$ ,  $dR_1$  gelten.

Betrachten wir nun die den Flächen  $F$  und  $F_1$  in Punkt  $O$  gemeinschaftliche Tangente, so sind deren Gleichungen, wenn  $ds$  das Bogenelement der Durchschnittscurve ist,

$$\frac{\xi - x}{\frac{dx}{ds}} = \frac{\eta - y}{\frac{dy}{ds}} = \frac{\zeta - z}{\frac{dz}{ds}};$$

diese Tangente aber ist vermöge der Voraussetzung Normale der Fläche  $F_2$ , deren Gleichungen:

$$\frac{\xi - x}{P_1} = \frac{\eta - y}{Q_1} = \frac{\zeta - z}{R_1}$$

lauten. Setzt man also

$$S_2 = \sqrt{P_2^2 + Q_2^2 + R_2^2},$$

so erhält man:

$$\frac{dx}{ds} = \frac{P_2}{S_2}, \quad \frac{dy}{ds} = \frac{Q_2}{S_2}, \quad \frac{dz}{ds} = \frac{R_2}{S_2}.$$

Die drei ersten Glieder der Gleichung 4) lassen sich nun folgendermassen schreiben:

$$\begin{aligned} P \cdot dP_1 + Q \cdot dQ_1 + R \cdot dR_1 &= P\{L_1 \cdot dx + N_1' \cdot dy + M_1' \cdot dz\} \\ &+ Q\{N_1' dx + M_1 dy + L_1' dz\} + R\{M_1' dx + L_1' dy + N_1 dz\} \\ &= \frac{ds}{S_2} \{P_2\{PL_1 + QN_1' + RM_1'\} + Q_2\{PN_1' + QM_1 + RL_1'\} \\ &\quad + R_2\{PM_1' + QL_1' + RN_1\}\} \\ &= \frac{ds}{S_2} \{L_1 PP_2 + M_1 QQ_2 + N_1 RR_2 + L_1'(Q_2 R + R_2 Q) \\ &\quad + M_1'(R_2 P + P_2 R) + N_1'(P_2 Q + Q_2 P)\}. \end{aligned}$$

Setzen wir daher

$$L_1 PP_2 + M_1 QQ_2 + \dots + N_1'(P_2 Q + Q_2 P) = U_1$$

und analog

$$LP_1 P_2 + MQ_1 Q_2 + \dots + N'(P_2 Q_1 + Q_2 P_1) = U$$

und

$$L_2 PP_1 + M_2 QQ_1 + \dots + N_2'(P_1 Q + Q_1 P) = U_2,$$

so wird zunächst, wenn man auch die drei letzten Glieder der Gleichung 4) in derselben Weise berechnet, diese Gleichung die Gestalt haben:  $\frac{ds}{S_2} U_1 + \frac{ds}{S_2} U = 0$ . Ähnliche Gleichungen erhält man durch Vertauschen der Flächen  $F, F_1, F_2$  miteinander, wobei nur zu merken ist, dass die Differentialgleichungen zwar noch in der ganzen Ausdehnung der entsprechenden Durchschnittcurve gelten, die resultirenden Gleichungen in  $U, U_1, U_2$  aber nur für den Punkt  $O$ , weil nur für diesen Punkt die zu ihrer Ableitung nothwendige Beziehung besteht, dass die Tangente an die Durchschnittcurve zweier der gegebenen Flächen Normale zu der dritten Fläche ist. Lassen wir daher in den resultirenden Gleichungen die gemeinschaftlichen Factoren weg, so erhalten wir für den Punkt  $O$  folgende Gleichungen:

$$U_1 + U = 0, \quad U_2 + U_1 = 0, \quad U + U_2 = 0,$$

und folglich:

$$U = 0, \quad U_1 = 0, \quad U_2 = 0.$$

Man hat nun die Gleichung  $U = 0$  oder  $U \cdot \frac{ds}{S_2}$  oder

$$P_1 \cdot dP + Q_1 \cdot dQ + R_1 \cdot dR = 0,$$

ferner die Gleichung 1), nämlich:

$$P_1 \cdot P + Q_1 \cdot Q + R_1 \cdot R = 0$$

und diejenige, welche angiebt, dass im Punkte  $O$  die Tangente an die Curve 1 normal steht auf der Normale der Fläche  $F_1 = 0$ , nämlich:

$$P_1 \cdot dx + Q_1 \cdot dy + R_1 \cdot dz = 0.$$

Diese drei Gleichungen ergeben, wenn man die Factoren  $P_1$ ,  $Q_1$ ,  $R_1$  eliminirt:

$$\begin{vmatrix} P & Q & R \\ dP & dQ & dR \\ dx & dy & dz \end{vmatrix} = 0$$

für Punkt  $O$ . Diese Gleichung ist gleichzeitig die für die Krümmungscurve der Fläche  $F = 0$ , s. § 64, wenn man dieselbe in Determinantenform schreibt, d. h. sie giebt die Richtung der Haupttangente im Punkte  $O$  an. Man findet also: im Punkte  $O$  ist die Tangente der Curve 1 zugleich Haupttangente der Fläche  $F = 0$ . Aehnliches gilt auch für die andern Durchschnittscurven.

## § 72.

Wir kommen jetzt auf den bereits angeführten Dupin'schen Satz. Derselbe lautet:

„Wenn drei Schaaren von Flächen in allen Schnittpunkten aufeinander senkrecht stehen, so schneiden sie sich in Krümmungslinien.“

Dieser Satz ist eine unmittelbare Folge des eben gegebenen Hilfsatzes.

Denn bezeichnen wir diese drei Schaaren von Orthogonalflächen bezüglich mit  $F$ ,  $F_1$ ,  $F_2$  und greifen aus der Schaar  $F$  eine heraus

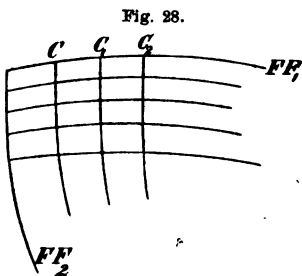


Fig. 28.

und betrachten auf derselben eine Krümmungslinie  $CC_1C_2$  (Fig. 28), durch welche in allen Punkten wir je eine der beiden andern Schaaren  $F_1$  und  $F_2$  gelegt denken. Da diese beiden Flächen, die  $F$  in Punkt  $C$  schneiden, mit  $F$  eine Haupttangente gemein haben, also eine davon, etwa die in die Schaar  $F_1$  gehörige, mit der Krümmungslinie  $CC_1C_2$  ein Element  $CC_1$  gemein hat,

und dies auch für die Punkte  $C_1$ ,  $C_2$  ... stattfindet, so bilden diese Punkte  $C$ ,  $C_1$ ,  $C_2$  auch eine Krümmungslinie für die durch  $C$  gehende Fläche  $F_1$ , und ähnliches gilt auch für die Fläche  $F_2$ .

## Neue Form der Flächengleichung.

### § 73.

Für das Folgende ist es nöthig, noch von einer andern Form der Flächengleichungen auszugehen. Es ist die, wo die drei Coordinaten jede durch zwei Variable  $u$  und  $v$  bestimmt sind, durch deren Elimination sich die Gleichung zwischen  $x, y, z$ :  $F(x, y, z) = 0$  ergibt. Führt man die Formeln, die wir bisher für diese letztere Bestimmung der Flächen gegeben haben, auf das eben angeführte System von drei Gleichungen zurück, so bekommen wir zwar weitläufigere, aber auch viel symmetrischere Formeln. Wir recapituliren zunächst kurz, was über diese Art der Darstellung einer Fläche in den §§ 22—24 gesagt ist.

Betrachtet man in den drei Gleichungen, welche die drei Coordinaten  $x, y, z$  als Functionen von  $u$  und  $v$  geben, zunächst  $u$  als constant, dagegen  $v$  als veränderlich, so erhält man eine Curve, welche auf der Fläche liegt. Zu jedem Werthe von  $u$  wird eine solche Curve gehören, in deren Gleichungen  $v$  die unabhängige Veränderliche ist, und jede solche Curve wollen wir nennen eine Curve  $V$ . Ebenso wollen wir eine Curve, welche sich durch die Annahme:  $v$  constant, also  $u$  variabel, ergibt, nennen eine Curve  $U$ . Sämmtliche Curven  $V$  ordnen sich in ein System, und sämmtliche Curven  $U$  in ein zweites, so dass also die ganze Fläche mit zwei Systemen von Curven überzogen gedacht wird. Jeder Punkt der Fläche wird alsdann gegeben als Durchschnitt einer gewissen Curve  $V$  mit einer gewissen Curve  $U$ ; und jede andere, nicht zu diesen beiden Systemen gehörige Curve auf der Fläche wird gegeben durch eine Gleichung zwischen den Veränderlichen  $u$  und  $v$ .

Betreffs der schon früher erwähnten Beispiele der Kugel und des dreiaxigen Ellipsoids wollen wir noch anführen, dass unter den unzähligen Arten, diese Flächen durch zwei neue Grössen  $u$  und  $v$  darzustellen, für dieselben ausser den oben erwähnten Gleichungen noch folgende von häufiger Anwendung sind: für die Kugel

$$\begin{aligned} x &= a \cdot \sin u \cdot \sqrt{1 - k^2 \cdot \sin^2 v}, & y &= a \cdot \cos u \cdot \cos v, \\ z &= a \cdot \sin v \cdot \sqrt{1 - (1 - k^2) \cdot \sin^2 u}, \end{aligned}$$

wo  $k$  eine beliebige Constante bedeutet; für das dreiaxige Ellipsoid:

$$\begin{aligned} x &= a \cdot \sin u \cdot \sqrt{1 - k^2 \cdot \sin^2 v}, & y &= b \cdot \cos u \cdot \cos v, \\ z &= c \cdot \sin v \cdot \sqrt{1 - (1 - k^2) \cdot \sin^2 u}. \end{aligned}$$



Es ist dies dieselbe Gleichung, welche § 68 bei Einführung der elliptischen Coordinaten gefunden wurde.

Auch für die Schraubenfläche wollen wir eine solche Darstellungsart erwähnen. Man denke sich diese Fläche so entstanden, dass eine gerade Linie auf einer andern stets normal bleibend sich an dieser so heraufbewegt, dass die Höhe, um welche sie steigt, proportional ist dem Winkel, um welchen sie sich dreht. Nennen wir diesen Winkel  $u$  und bezeichnen die zugehörige Höhe durch  $\alpha \cdot u$ , wo  $\alpha$  eine Constante ist, so ist zunächst die Coordinate  $z = \alpha \cdot u$ . Da ferner ein Punkt, welcher ursprünglich von der Axe die Entfernung  $v$  hat, stets diese Entfernung beibehält, so sind die drei Gleichungen der Schraubenfläche hiernach

$$z = \alpha \cdot u, \quad x = v \cdot \cos u, \quad y = v \cdot \sin u,$$

aus welchen man durch Elimination von  $v$  und  $u$  wiederum die gewöhnliche Form herleiten kann:  $\frac{y}{x} = \operatorname{tg} \frac{z}{\alpha}$ , oder, um  $z$  als explicite

Function von  $y$  und  $x$  darzustellen:  $z = \alpha \cdot \operatorname{arc} \operatorname{tg} \frac{y}{x}$ .

Wir gehen nun über zur allgemeinen Betrachtung der Flächen für diese Form ihrer Gleichung. Wir wollen dabei für alle folgenden Entwicklungen nachstehende Abkürzungen einführen:

$$\frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v} - \frac{\partial y}{\partial v} \cdot \frac{\partial z}{\partial u} = A,$$

$$\frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} - \frac{\partial z}{\partial v} \cdot \frac{\partial x}{\partial u} = B,$$

$$\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial v} \cdot \frac{\partial y}{\partial u} = C,$$

$$A \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} + B \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} + C \frac{\partial^2 z}{\partial u^2} = D,$$

$$A \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} + B \frac{\partial^2 y}{\partial u \cdot \partial v} + C \frac{\partial^2 z}{\partial u \cdot \partial v} = D',$$

$$A \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} + B \frac{\partial^2 y}{\partial v^2} + C \frac{\partial^2 z}{\partial v^2} = D'',$$

$$\left(\frac{\partial x}{\partial u}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial u}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial u}\right)^2 = E,$$

$$\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} + \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v} = F,$$

$$\left(\frac{\partial x}{\partial v}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial v}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial v}\right)^2 = G.$$

Zwischen diesen Ausdrücken findet noch die Relation statt:

$$A^2 + B^2 + C^2 = EG - F^2.$$

§ 74.

Aus § 8 folgt, dass für jede Curve  $U$  die Gleichungen ihrer Tangente im Punkte  $x, y, z$  folgende sind:

$$\frac{\xi - x}{\frac{\partial x}{\partial u}} = \frac{\eta - y}{\frac{\partial y}{\partial u}} = \frac{\zeta - z}{\frac{\partial z}{\partial u}},$$

und die Cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$  der drei Winkel, welche diese Tangente mit den drei Axen bildet:

$$\alpha = \frac{\frac{\partial x}{\partial u}}{\sqrt{E}}, \quad \beta = \frac{\frac{\partial y}{\partial u}}{\sqrt{E}}, \quad \gamma = \frac{\frac{\partial z}{\partial u}}{\sqrt{E}}.$$

Nennen wir ebenso die Cosinus der drei Winkel, welche eine Curve  $V$  im Punkte  $x, y, z$  mit den drei Axen bildet, resp.  $\alpha', \beta', \gamma'$ , so haben wir:

$$\alpha' = \frac{\frac{\partial x}{\partial v}}{\sqrt{G}}, \quad \beta' = \frac{\frac{\partial y}{\partial v}}{\sqrt{G}}, \quad \gamma' = \frac{\frac{\partial z}{\partial v}}{\sqrt{G}}.$$

Daraus ergibt sich, dass der Winkel  $w$ , unter dem sich diese Curven  $U$  und  $V$  schneiden, folgender Gleichung genügt:

$$\cos w = \frac{F}{\sqrt{E \cdot G}}.$$

Demnach ist überall, wo diese beiden Curven einander rechtwinklig schneiden,  $F = 0$ . Also: die Bedingung, dass die Curven  $U$  und  $V$  sich rechtwinklig durchkreuzen, ist  $F = 0$ .

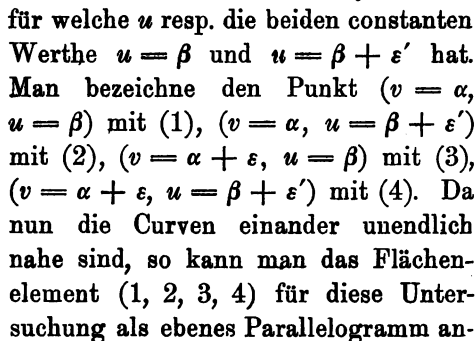
Drückt man z. B. die Gleichung der Kugel auf die im § 22 angegebene Weise aus, also

$$z = a \sin v, \quad x = a \cos v \cos u, \quad y = a \cos v \sin u,$$

d. h. durch die Länge  $v$  und die Breite  $u$ , so müssen, weil die dieser Art der Darstellung entsprechenden Systeme von Meridianen und Parallelkreisen aufeinander normal stehen, diese drei Gleichungen die Gleichung  $F = 0$  befriedigen, was auch der Fall ist. Ebenso sieht man, dass die im vorigen Paragraphen für die Kugel angegebenen Gleichungen dieser Bedingung genügen.

§ 75.

Das Oberflächenelement, wie es durch diese Darstellung der Fläche bedingt wird, Fig. 29, findet man folgendermassen: Man denke sich zwei einander unendlich nahe Curven des Systems  $U$ , für welche



sehen\*). Demnach ist sein Inhalt gleich dem Product zweier Seiten multiplicirt mit dem Sinus des eingeschlossenen Winkels, also gleich  $(1, 2) \cdot (1, 3) \cdot \sin w$ . Es ist nun

Ferner ist, wenn (1) die Coordinaten  $x, y, z$ , also (2) die Coordinaten

hat,  $(1, 2) = \sqrt{E} \cdot du$ , und ebenso findet man  $(1, 3) = \sqrt{G} \cdot dv$ . Multiplicirt man daher diese drei Ausdrücke für  $\sin w$ ,  $(1, 2)$  und  $(1, 3)$ , so erhält man das Oberflächenelement:

Will man daher die ganze Oberfläche oder einen bestimmten Theil derselben finden, so hat man diesen Ausdruck zweimal zu integriren, und zwar innerhalb gewisser Grenzen, welche sich aus der Grösse des gesuchten Stückes in jedem einzelnen Falle bestimmen.

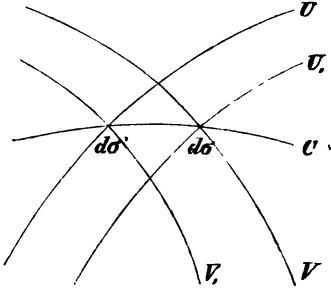
Ueberträgt man diese Formel in die gewöhnliche Art der Darstellung, welche man so schreiben kann:  $z = f(u, v)$ ,  $x = u$ ,  $y = v$ , so verwandelt sich der Ausdruck für das Element in den bekannten

\*) Es zerfällt nämlich in die beiden Dreiecke (1, 2, 3) und (2, 3, 4), die sich nur um eine gegen ihren Inhalt verschwindende Grösse unterscheiden.

§ 76.

Um die Tangente an eine auf der Fläche liegende (Fig. 30) aber nicht zu einem der beiden Systeme  $U$  oder  $V$  gehörige Curve  $u = f(v)$  zu finden, berechnen wir zuerst ihr Bogenelement, d. h. die

Fig. 30.



Grösse  $\sqrt{dx^2 + dy^2 + dz^2}$ . Aus den Gleichungen für  $x, y, z$  erhalten wir:

$$dx = \frac{\partial x}{\partial u} \cdot du + \frac{\partial x}{\partial v} \cdot dv,$$

$$dy = \frac{\partial y}{\partial u} \cdot du + \frac{\partial y}{\partial v} \cdot dv,$$

$$dz = \frac{\partial z}{\partial u} \cdot du + \frac{\partial z}{\partial v} \cdot dv.$$

Es wird also

$$ds^2 = E \cdot du^2 + G \cdot dv^2 + 2F \cdot du \cdot dv$$

und folglich, wenn man für  $du$  seinen Werth  $du = f'(v)dv$  oder  $du = u'dv$  einträgt,  $ds = \sqrt{Eu'^2 + 2Fu' + G} \cdot dv$ . Die Länge der Curve innerhalb bestimmter Grenzen für  $v$  findet man demnach, wenn man diese Gleichung nach  $v$  innerhalb dieser Grenzen integriert. Man kann nun sehr leicht die Winkel ableiten, welche die Tangente an diese Curve mit den drei Axen bildet. Nennt man ihre Cosinus  $a, b, c$ , so ist

$$a = \frac{\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{du}{dv} + \frac{\partial x}{\partial v}}{\frac{ds}{dv}}, \quad b = \frac{\frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{du}{dv} + \frac{\partial y}{\partial v}}{\frac{ds}{dv}}, \quad c = \frac{\frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{du}{dv} + \frac{\partial z}{\partial v}}{\frac{ds}{dv}}.$$

Hieraus ergibt sich mittels der Formeln des § 74 der Winkel, welchen diese Curve, die wir durch  $C$  bezeichnen wollen, mit den Curven  $U$ , und der, welchen sie mit den Curven  $V$  bildet; man findet:

$$\cos(C, U) = \frac{E \cdot \frac{du}{dv} + F}{\sqrt{E} \cdot \frac{ds}{dv}} \quad \text{und} \quad \cos(C, V) = \frac{F \cdot \frac{du}{dv} + G}{\sqrt{G} \cdot \frac{ds}{dv}}.$$

Schneiden die Curven  $U$  und  $V$  einander rechtwinklig, so ist  $F = 0$ , und die beiden Winkel  $(C, U)$  und  $(C, V)$  ergänzen sich zu einem Rechten, so dass man  $\sin CV$  statt  $\cos CU$  schreiben kann, und demgemäss die Formel erhält:  $\operatorname{tg}(C, V) = \sqrt{\frac{E}{G}} \cdot \frac{du}{dv}$ . Diese Formel ist eigentlich von selbst einleuchtend. Stellen wir uns wiederum zwei unendlich nahe Curven  $U$  und zwei unendlich nahe Curven  $V$  vor, so ist das Bogenelement der Curve  $U$ :  $d\sigma = \sqrt{E} \cdot du$ ,

das der Curve  $V: d\sigma' = \sqrt{G} \cdot dv$  und  $\operatorname{tg}(C, V) = \frac{d\sigma}{d\sigma'} = \sqrt{\frac{E}{G}} \cdot \frac{du}{dv}$ .  
Die Gleichungen der Normale im Punkte  $(x, y, z)$  an die Fläche seien jetzt

$$\frac{\xi - x}{l} = \frac{\eta - y}{m} = \frac{\zeta - z}{n};$$

$lmn$  sind dann den Cosinus der Winkel proportional, welchen dieselbe mit den Axen macht, und da die Normale sowohl auf der Curve  $U$  als auf der Curve  $V$  im Punkte  $(x, y, z)$  senkrecht steht, so hat man:

$$l \frac{\partial x}{\partial u} + m \frac{\partial y}{\partial u} + n \frac{\partial z}{\partial u} = 0, \quad l \frac{\partial x}{\partial v} + m \frac{\partial y}{\partial v} + n \frac{\partial z}{\partial v} = 0.$$

Aus diesen Gleichungen aber erhält man:  $\frac{A}{l} = \frac{B}{m} = \frac{C}{n}$ , also sind die Gleichungen der Normale:

$$\frac{\xi - x}{A} = \frac{\eta - y}{B} = \frac{\zeta - z}{C};$$

ebenso die Gleichungen der Tangentialebene

$$A(\xi - x) + B(\eta - y) + C(\zeta - z) = 0,$$

und die Cosinus der Winkel der Normale mit den Axen:

$$\frac{A}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \frac{B}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \frac{C}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}},$$

wo nach § 73 auch für  $A^2 + B^2 + C^2$  gesetzt werden kann:  $EG - F^2$ .

## § 77.

Als Beispiel einer Curve, welche auf der Kugel liegt und durch die Grössen  $u$  und  $v$  bestimmt ist, betrachten wir die Loxodrome. Man nennt Loxodrome diejenige Curve auf der Kugel, welche sämtliche Meridiane unter demselben Winkel schneidet. Hieraus folgt schon, dass jeder Parallelkreis eine Loxodrome ist, denn er schneidet alle Meridiane rechtwinklig. Wählen wir zum Radius der Kugel die Einheit, so sind ihre Gleichungen, durch die geographische Länge  $u$  und die geographische Breite  $v$  ausgedrückt:

$$x = \cos v \cdot \cos u, \quad y = \cos v \cdot \sin u, \quad z = \sin v.$$

Um nun den Winkel zu finden, den irgend eine Curve  $C$  auf der Kugel mit dem Meridian (welcher eine Curve  $V$  ist) bildet, berechnen wir die partiellen Differentialquotienten von  $x, y, z$  nach  $u$  und  $v$ , und erhalten dafür:

$$\begin{aligned} \frac{\partial x}{\partial v} &= -\sin v \cdot \cos u, & \frac{\partial y}{\partial v} &= -\sin v \cdot \sin u, & \frac{\partial z}{\partial v} &= \cos v, \\ \frac{\partial x}{\partial u} &= -\cos v \cdot \sin u, & \frac{\partial y}{\partial u} &= \cos v \cdot \cos u, & \frac{\partial z}{\partial u} &= 0; \end{aligned}$$

also ist  $E = \cos^2 v$ ,  $F = 0$ ,  $G = 1$ , folglich wird  $\operatorname{tg}(C, V) = \cos v \cdot \frac{du}{dv}$ .

Soll nun die Curve  $C$  Loxodrome sein, so muss der Winkel  $(C, V)$  constant,  $= \alpha$  sein, also haben wir die Differentialgleichung

$$\frac{du}{dv} \cdot \cos v = \operatorname{tg} \alpha \quad \text{oder} \quad \operatorname{tg} \alpha \cdot \frac{dv}{\cos v} = du.$$

Diese Gleichung lässt sich unmittelbar integriren; sie giebt:

$$\operatorname{tg} \alpha \cdot l \cot \left( \frac{\pi}{4} - \frac{v}{2} \right) + c = u,$$

und dies ist die Gleichung der Loxodrome.

Sie enthält zwei Constante, welche hinreichen, um zwei Punkte auf der Kugel zu bestimmen, durch welche die Loxodrome gelegt werden soll, und umgekehrt reichen zwei Punkte auf der Kugel hin, um zwischen ihnen eine bestimmte Loxodrome zu legen. Soll z. B. der Ausgangspunkt der Loxodrome auf dem Null-Meridian und zwar in der geographischen Breite  $\beta$  liegen, so müssen der gefundenen Gleichung gleichzeitig die Werthe  $u = 0$ ,  $v = \beta$  genügen:

$$\operatorname{tg} \alpha \cdot l \cot \left( \frac{\pi}{4} - \frac{\beta}{2} \right) + c = 0,$$

man kann somit die Constante mittelst  $\beta$  eliminiren, und die Gleichung der Loxodrome wird dann:

$$\operatorname{tg} \alpha \cdot l \frac{\cot \left( \frac{\pi}{4} - \frac{v}{2} \right)}{\cot \left( \frac{\pi}{4} - \frac{\beta}{2} \right)} = u,$$

aus welcher man noch den Winkel  $\alpha$  eliminiren oder auch finden kann, sobald der Endpunkt der Loxodrome gegeben ist.

Als Schluss zu diesen einleitenden Formeln bemerken wir noch:

Wenn zwei Curven auf einer Fläche sich in einem Punkte berühren, d. h. dort eine gemeinschaftliche Tangente haben, so haben für diesen Punkt nicht blos die Grössen  $u$  und  $v$  in beiden Curven denselben Werth, sondern auch der Differentialquotient  $\frac{du}{dv}$ .

Denn es sind, wie unsere Formeln ergeben,  $\cos(C, U)$  und  $\cos(C, V)$ , sowie  $E, F, G$  beiden Curven gemeinsam; dasselbe findet also auch mit  $\frac{du}{dv}$  statt.

## § 78.

Die elliptischen Coordinaten geben einen besonderen Fall dieser allgemeinen Betrachtungen. Mit ihrer Hilfe soll die Oberfläche des Ellipsoids betrachtet werden. Wenden wir die Formeln des § 73 an:

$x = a \sin u \Delta', \quad y = b \cos u \cos v, \quad z = c \sin v \Delta,$   
 $\Delta = \sqrt{1 - \lambda_1^2 \sin^2 v}, \quad \Delta' = \sqrt{1 - \lambda^2 \sin^2 u}, \quad \lambda^2 + \lambda_1^2 = 1,$   
 wo für  $k$  geschrieben ist  $\lambda_1$ ,

$$\frac{\partial x}{\partial u} = a \cos u \Delta', \quad \frac{\partial y}{\partial u} = -b \sin u \cos v,$$

$$\frac{\partial z}{\partial u} = -\frac{\lambda^2 c \sin v \sin u \cos u}{\Delta},$$

also  $E = P + Q \cos^2 v$ , wo

$$P = a^2 \cos^2 u - a^2 \cos^2 u \lambda_1^2 + \frac{c^2 \lambda^4 \sin^2 u \cos^2 u}{1 - \lambda^2 \sin^2 u}$$

$$= \lambda^2 \cos^2 u \left( a^2 + \frac{c^2 \lambda^2 \sin^2 u}{1 - \lambda^2 \sin^2 u} \right) = \frac{\cos^2 u \lambda^2}{\Delta^2} (a^2 \Delta^2 + c^2 \lambda^2 \sin^2 u)$$

$$= \frac{\cos^2 u \lambda^2}{\Delta^2} (a^2 - (a^2 - c^2) \lambda^2 \sin^2 u) = \frac{\cos^2 u \lambda^2}{\Delta^2} (a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u),$$

und  $Q = a^2 \lambda_1^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u - \frac{c^2 \lambda^4 \sin^2 u \cos^2 u}{1 - \lambda^2 \sin^2 u},$

oder weil  $\lambda^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2 - c^2}$ , also  $-c^2 \lambda^2 = a^2 \lambda_1^2 - b^2,$

$$Q = a^2 \lambda_1^2 \cos^2 u \left\{ 1 + \frac{\lambda^2 \sin^2 u}{1 - \lambda^2 \sin^2 u} \right\} + b^2 \sin^2 u \left\{ 1 - \frac{\lambda^2 \cos^2 u}{1 - \lambda^2 \sin^2 u} \right\}$$

$$= \frac{\lambda_1^2}{\Delta^2} \{ a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u \}.$$

Also wird  $E = \frac{a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u}{\Delta^2} \{ \lambda^2 \cos^2 u + \lambda_1^2 \cos^2 v \};$

auf ähnliche Weise erhält man:

$$G = \frac{c^2 \cos^2 v + b^2 \sin^2 v}{\Delta'^2} \{ \lambda^2 \cos^2 u + \lambda_1^2 \cos^2 v \},$$

und da  $F = 0$  ist wird das Oberflächenelement

$$du \cdot dv \cdot \sqrt{EG - F^2} = du \cdot dv \cdot \frac{\lambda^2 \cos^2 u + \lambda_1^2 \cos^2 v}{\Delta \cdot \Delta'}$$

$$\cdot \sqrt{(a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u)(c^2 \cos^2 v + b^2 \sin^2 v)}.$$

Integriert man diesen Ausdruck innerhalb 0 und  $\frac{\pi}{2}$  nach beiden Variablen  $u$  und  $v$ , so erhält man den Octanten des Ellipsoids; man findet somit das ganze Ellipsoid gleich achtmal folgendem Ausdruck:

$$\lambda^2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\cos^2 u \sqrt{a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u}}{\Delta} du \cdot \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\sqrt{c^2 \cos^2 v + b^2 \sin^2 v}}{\Delta'} dv$$

$$+ \lambda_1^2 \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\sqrt{a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u}}{\Delta} du \cdot \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{\cos^2 v \sqrt{c^2 \cos^2 v + b^2 \sin^2 v}}{\Delta'} dv.$$

§ 79.

Wir stellen uns nun auch in Beziehung auf diese Darstellung der Flächen die Aufgabe: Die Richtungen der Hauptschnitte und die Krümmungen derselben zu bestimmen. Diese Untersuchung führt auf einen der schönsten Sätze aus der Geometrie der Flächen, welcher von Gauss gegeben ist.

Nehmen wir an, dass irgend eine Curve auf der Fläche gezogen sei, deren Gleichung sei  $u = f(v)$ , und bezeichnen wir  $\frac{du}{dv}$  kurzweg mit  $u'$ ,  $\frac{d^2u}{dv^2}$  mit  $u''$ . Wollen wir nun die Gleichung der Curve in derjenigen Art der Darstellung haben, wo die drei Coordinaten  $x, y, z$  gegeben sind als Functionen einer neuen unabhängigen veränderlichen Grösse  $v$ , so haben wir nur in die drei Gleichungen der Fläche, welche die Coordinaten als Functionen von  $u$  und  $v$  ausdrücken, statt  $u$  einzusetzen die Function  $f(v)$ . Unter dieser Voraussetzung bekommen wir:

$$\begin{aligned}\frac{dx}{dv} &= \frac{\partial x}{\partial u} u' + \frac{\partial x}{\partial v}, & \frac{d^2x}{dv^2} &= \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} u'^2 + \frac{\partial^2 x}{\partial u \partial v} u'' + 2 \frac{\partial^2 x}{\partial u \partial v} u' + \frac{\partial^2 x}{\partial v^2}, \\ \frac{dy}{dv} &= \frac{\partial y}{\partial u} u' + \frac{\partial y}{\partial v}, & \frac{d^2y}{dv^2} &= \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} u'^2 + \frac{\partial^2 y}{\partial u \partial v} u'' + 2 \frac{\partial^2 y}{\partial u \partial v} u' + \frac{\partial^2 y}{\partial v^2}, \\ \frac{dz}{dv} &= \frac{\partial z}{\partial u} u' + \frac{\partial z}{\partial v}, & \frac{d^2z}{dv^2} &= \frac{\partial^2 z}{\partial u^2} u'^2 + \frac{\partial^2 z}{\partial u \partial v} u'' + 2 \frac{\partial^2 z}{\partial u \partial v} u' + \frac{\partial^2 z}{\partial v^2}.\end{aligned}$$

Nun ist der Krümmungsradius irgend einer Curve doppelter Krümmung

$$r = \frac{\left\{ \left( \frac{dx}{dv} \right)^2 + \left( \frac{dy}{dv} \right)^2 + \left( \frac{dz}{dv} \right)^2 \right\}^{\frac{1}{2}}}{\left\{ \left( \frac{dy}{dv} \cdot \frac{d^2z}{dv^2} - \frac{dz}{dv} \cdot \frac{d^2y}{dv^2} \right)^2 + \left( \frac{dz}{dv} \cdot \frac{d^2x}{dv^2} - \frac{dx}{dv} \cdot \frac{d^2z}{dv^2} \right)^2 + \left( \frac{dx}{dv} \cdot \frac{d^2y}{dv^2} - \frac{dy}{dv} \cdot \frac{d^2x}{dv^2} \right)^2 \right\}^{\frac{1}{2}}}.$$

Diese Formel wurde beiläufig in § 14 gefunden. Sie folgt aber auch aus der § 12 gegebenen, worin wir  $v$  für  $t$ ,  $x'$ ,  $y'$  u. s. w. für  $\frac{dx}{dv}$ ,  $\frac{dy}{dv}$  ...,  $x''$ ,  $y''$  für  $\frac{d^2x}{dv^2}$ ,  $\frac{d^2y}{dv^2}$  ... schreiben, nämlich:

$$r = \frac{s'^2}{\sqrt{x'^2 + y'^2 + z'^2 - s'^2}}.$$

Es ist nämlich:

$$\begin{aligned}s'^2 &= x'^2 + y'^2 + z'^2, \\ s^2 s''^2 &= (x' x'' + y' y'' + z' z'')^2;\end{aligned}$$

wenn wir dies einsetzen, erhalten wir für das Quadrat des Nenners:



$$\{(x'^2 + y'^2)z''^2 + (y'^2 + z'^2)x''^2 + (z'^2 + x'^2)y''^2 - 2x'y'x''y'' - 2y'z'y''z'' - 2z'x'x''z''\} : s^2,$$

oder:

$$\{(y'z'' - z'y'')^2 + (z'x'' - x'z'')^2 + (x'y'' - y'x'')^2\} : s^2,$$

woraus sich unsere Formel sofort ergibt.

In diese Formel sind die für  $\frac{dx}{dv}$ ,  $\frac{d^2x}{dv^2}$  u. s. w. aufgestellten Werthe zu substituiren, und dadurch erhält man den Ausdruck für den Krümmungsradius irgend einer Curve, die auf der Fläche gezogen ist.

Wir wollen aber nur den Krümmungsradius eines Normalschnittes haben. Zu dem Ende denken wir uns eine Curve auf der Fläche, die auch doppelt gekrümmt sein kann, deren Krümmungsradius aber mit dem eines Normalschnittes in dem betreffenden Punkte zusammenfällt. Dazu ist eben nur nöthig, dass in diesem Punkte die Krümmungsebene der Curve ein solcher Normalschnitt ist.

Die Krümmungsebene irgend einer Curve hat die Gleichung  $\alpha(\xi - x) + \beta(\eta - y) + \gamma(\zeta - z) = 0$ , worin nach § 8

$$\alpha = \frac{dy}{dv} \cdot \frac{d^2z}{dv^2} - \frac{dz}{dv} \cdot \frac{d^2y}{dv^2}, \quad \beta = \frac{dz}{dv} \cdot \frac{d^2x}{dv^2} - \frac{dx}{dv} \cdot \frac{d^2z}{dv^2}, \quad \gamma = \frac{dx}{dv} \cdot \frac{d^2y}{dv^2} - \frac{dy}{dv} \cdot \frac{d^2x}{dv^2}$$

ist. Die Gleichungen der Normalen waren (§ 76):

$$\frac{\xi - x}{A} = \frac{\eta - y}{B} = \frac{\zeta - z}{C}.$$

Damit also die Krümmungsebene durch die Normale geht, muss sein  $\alpha \cdot A + \beta \cdot B + \gamma \cdot C = 0$ . Der Ausdruck des vorigen Paragraphen für  $r$  lässt sich nun schreiben:

$$r = \frac{\left(\frac{ds}{dv}\right)^3}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2}}.$$

Man hat ferner § 76  $\left(\frac{ds}{dv}\right)^3 = (Eu'^2 + 2Fu' + G)^{\frac{3}{2}}$ .

Es ist aber identisch:

$$\begin{aligned} &(\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2)(A^2 + B^2 + C^2) - (\alpha A + \beta B + \gamma C)^2 \\ &= (\beta C - \gamma B)^2 + (\gamma A - \alpha C)^2 + (\alpha B - \beta A)^2, \end{aligned}$$

oder, da das zweite Glied links verschwindet:

$$(\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2)(E \cdot G - F^2) = S^2,$$

wenn man den Ausdruck rechts mit  $S^2$  bezeichnet.

Multipliziert man daher Zähler und Nenner in dem Ausdrucke für  $r$  mit  $\sqrt{E \cdot G - F^2}$ , so wird

$$r = \frac{\left(\frac{ds}{dv}\right)^3 \cdot \sqrt{E \cdot G - F^2}}{S}.$$

Es ist aber

$$\beta C - \gamma B = \left( \frac{dz}{dv} \cdot \frac{d^2x}{dv^2} - \frac{dx}{dv} \cdot \frac{d^2z}{dv^2} \right) C - \left( \frac{dx}{dv} \cdot \frac{d^2y}{dv^2} - \frac{dy}{dv} \cdot \frac{d^2x}{dv^2} \right) B,$$

das ist:

$$\beta C - \gamma B = \frac{d^2x}{dv^2} \left( C \cdot \frac{dz}{dv} + B \cdot \frac{dy}{dv} \right) - \frac{dx}{dv} \left( C \cdot \frac{d^2z}{dv^2} + B \cdot \frac{d^2y}{dv^2} \right),$$

oder:

$$\begin{aligned} \beta C - \gamma B &= \frac{d^2x}{dv^2} \left( A \cdot \frac{dx}{dv} + B \cdot \frac{dy}{dv} + C \cdot \frac{dz}{dv} \right) \\ &\quad - \frac{dx}{dv} \left( A \cdot \frac{d^2x}{dv^2} + B \cdot \frac{d^2y}{dv^2} + C \cdot \frac{d^2z}{dv^2} \right). \end{aligned}$$

Es ist aber, wenn man für  $\frac{dx}{dv}$ ,  $\frac{dy}{dv}$ ,  $\frac{dz}{dv}$ ,  $\frac{d^2x}{dv^2}$ ,  $\frac{d^2y}{dv^2}$ ,  $\frac{d^2z}{dv^2}$  ihre im vorigen Paragraphen aufgestellten Werthe substituirt:

$$A \cdot \frac{dx}{dv} + B \cdot \frac{dy}{dv} + C \cdot \frac{dz}{dv} = 0,$$

$$\text{und} \quad A \cdot \frac{d^2x}{dv^2} + B \cdot \frac{d^2y}{dv^2} + C \cdot \frac{d^2z}{dv^2} = Du'^2 + 2D'u' + D''.$$

Es wird somit

$$(\beta C - \gamma B)^2 = \left( \frac{dx}{dv} \right)^2 (Du'^2 + 2D'u' + D'')^2,$$

und da sich entsprechende Werthe für die beiden andern Glieder von  $S^2$  ergeben:

$$S = \sqrt{\left( \frac{dx}{dv} \right)^2 + \left( \frac{dy}{dv} \right)^2 + \left( \frac{dz}{dv} \right)^2} (Du'^2 + 2D'u' + D''),$$

und da

$$\sqrt{\left( \frac{dx}{dv} \right)^2 + \left( \frac{dy}{dv} \right)^2 + \left( \frac{dz}{dv} \right)^2} = \frac{ds}{dv} = (Eu'^2 + 2Fu' + G)^{\frac{1}{2}}$$

ist, so ist endlich der Krümmungsradius eines jeden Normalschnittes

$$\varrho = \sqrt{E \cdot G - F^2} \cdot \frac{E \cdot u'^2 + 2F \cdot u' + G}{D \cdot u'^2 + 2D' \cdot u' + D''}.$$

Die Bedingung für die Nabelpunkte ergibt sich aus dieser Formel für  $\varrho$  auf der Stelle. Denn da für den Nabelpunkt alle  $\varrho$  einander gleich sein müssen, und die verschiedenen  $\varrho$  in einem Punkte sich nur durch die Grösse  $u'$  unterscheiden, so ist die gesuchte Bedingung:

$$\frac{E}{D} = \frac{F}{D'} = \frac{G}{D''}.$$

### § 80.

Um die Formeln für die Hauptschnitte für die jetzige Form der Gleichungen zu finden, gehen wir jetzt von der Euler'schen Definition derselben aus. Es entsteht also die Frage: Welches sind Maximum und Minimum von  $\varrho$  und zu welchen Werthen von  $u'$  gehören sie?

Da für die Normalschnitte, die durch einen Punkt  $M$  gehen, in dem Werthe von  $\varrho$  nur  $u'$  als veränderlich zu betrachten ist, der erste Factor von  $\varrho$  aber  $u'$  nicht enthält, so hat man es lediglich mit dem Maximum und Minimum von  $t = \frac{E \cdot u'^2 + 2F \cdot u' + G}{D \cdot u'^2 + 2D' \cdot u' + D''}$  zu thun, wo  $t = \frac{\varrho}{\sqrt{E \cdot G - F^2}}$  zu setzen ist und daher  $\frac{dt}{du'} = 0$  zu setzen.

Dies giebt

$$(Eu'^2 + 2D'u' + D'')(Eu' + F) - (Eu' - 2Fu' + G)(Du' + D') = 0.$$

Für die Hauptschnitte ist dann:  $t = \frac{Eu' + F}{Du' + D'}$ , wo die Werthe von  $u'$  aus der vorigen Gleichung zu entnehmen sind.

Wir können aber auch für  $t$  eine Gleichung herstellen, welche von  $u'$  ganz frei ist.

Die Gleichung  $Eu' + F = (Du' + D')t$  multipliciren wir auf beiden Seiten mit  $u'$ , wodurch wir erhalten  $Eu'^2 + Fu' = (Du'^2 + D'u')t$ , und diese Gleichung subtrahiren wir von der zuerst für  $t$  aufgestellten  $Eu'^2 + 2Fu' + G = (Du'^2 + 2D'u' + D'')t$ , wodurch wir folgende zweite Gleichung für  $t$  erhalten:  $Fu' + G = (D'u' + D'')t$ , aus welcher wir mittelst der schon oben erwähnten Gleichung

$$Eu' + F = (Du' + D')t$$

die Grösse  $u'$  eliminiren. Dadurch entsteht folgende Gleichung für  $t$ :  $(E - Dt)(G - D't) - (F - Dt)^2 = 0$ , welche geordnet so lautet:

$$(DD'' - D'^2)t^2 - (ED'' - 2FD' + GD)t + EG - F^2 = 0,$$

und setzen wir endlich hierin statt  $t$  seinen Werth  $\frac{\varrho}{\sqrt{E \cdot G - F^2}}$ , so erhalten wir folgende quadratische Gleichung in  $\varrho$ , deren Wurzeln die beiden Hauptkrümmungsradien  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$  sind:

$$\varrho^2 (DD'' - D'^2) - \varrho \sqrt{E \cdot G - F^2} (ED'' - 2FD' + GD) + (EG - F^2) = 0.$$

Die zugehörigen Werthe von  $u'$  erhält man aus:

$$u'^2 (FD - ED') + u' (GD - ED'') + GD' - FD'' = 0,$$

oder wenn  $\varrho$ , also auch  $t$  bereits gefunden ist, aus der Gleichung:  $Eu' + F = (Du' + D')t$ . Ist dagegen  $u'$  mit Hülfe der vorletzten Gleichung bestimmt, so giebt die letzte  $\varrho$ .\*

---

\*) Was übrigens den Ausdruck  $\sqrt{EG - F^2}$  in  $\varrho$  anbetrifft, so muss dieser für beide Werthe von  $\varrho$  immer mit demselben Vorzeichen genommen werden.

§ 81.

Das Product der beiden Hauptkrümmungsradien ist offenbar  $\rho_1 \cdot \rho_2 = \frac{(EG - F^2)^2}{DD' - D'^2}$ .

Gauss hat nun gezeigt, dass der Nenner dieses Ausdrucks eine merkwürdige Umformung zulässt, dass er sich nämlich ganz durch  $E, F, G$  und die Differentialquotienten dieser Grössen nach  $u$  und  $v$  ausdrücken lässt. (Disquisitiones generales circa superficies curvas. Comm. Gott. rec. 1828.) Hier muss zunächst an den bekannten von Binet und Cauchy herrührenden Hauptsatz der Determinantentheorie, den sogenannten Multiplicationssatz erinnert werden, wonach das Product zweier Determinanten sich wieder als Determinante darstellen lässt, z. B. bei zwei Determinanten des dritten Grades:

$$\begin{vmatrix} a & b & c \\ a' & b' & c' \\ a'' & b'' & c'' \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} \alpha & \beta & \gamma \\ \alpha' & \beta' & \gamma' \\ \alpha'' & \beta'' & \gamma'' \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} a\alpha + a'\beta + a''\gamma & b\alpha + b'\beta + b''\gamma & c\alpha + c'\beta + c''\gamma \\ a\alpha' + a'\beta' + a''\gamma' & b\alpha' + b'\beta' + b''\gamma' & c\alpha' + c'\beta' + c''\gamma' \\ a\alpha'' + a'\beta'' + a''\gamma'' & b\alpha'' + b'\beta'' + b''\gamma'' & c\alpha'' + c'\beta'' + c''\gamma'' \end{vmatrix}.$$

Es ist nun

$$D = \begin{vmatrix} \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} & \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} & \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \\ \frac{\partial^2 z}{\partial u^2} & \frac{\partial z}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial v} \end{vmatrix}, \quad D'' = \begin{vmatrix} \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} & \frac{\partial^2 y}{\partial v^2} & \frac{\partial^2 z}{\partial v^2} \\ \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial u} \\ \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial v} \end{vmatrix} \text{ und}$$

$$D' = \begin{vmatrix} \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} & \frac{\partial^2 y}{\partial u \cdot \partial v} & \frac{\partial^2 z}{\partial u \cdot \partial v} \\ \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial u} \\ \frac{\partial x}{\partial v} & \frac{\partial y}{\partial v} & \frac{\partial z}{\partial v} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} & \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial^2 y}{\partial u \cdot \partial v} & \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \\ \frac{\partial^2 z}{\partial u \cdot \partial v} & \frac{\partial z}{\partial u} & \frac{\partial z}{\partial v} \end{vmatrix}.$$

Bildet man nun  $DD'$  und  $D'^2$ , mit Anwendung des eben angeführten Multiplicationssatzes, so erhält man, wenn  $\Sigma$  die Summe von Gliedern bezeichnet, welche in Bezug auf  $y$  und  $z$  so gebildet sind, wie das unter dem Symbol  $\Sigma$  stehende in Beziehung auf  $x$ , und wenn man der Kürze wegen setzt:

$$\frac{\partial x}{\partial u} = x', \quad \frac{\partial x}{\partial v} = x_1, \quad \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} = x'', \quad \frac{\partial^2 x}{\partial u \partial v} = x_1', \quad \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} = x_{11}, \quad \frac{dy}{du} = y' \text{ u. s. w.}$$

$$DD'' = \begin{vmatrix} \Sigma x''x_{11} & \Sigma x'x_{11} & \Sigma x_1x_{11} \\ \Sigma x'x'' & \Sigma x'^2 & \Sigma x'x_1 \\ \Sigma x_1x'' & \Sigma x_1x' & \Sigma x_1^2 \end{vmatrix};$$

für  $D'^2$  ergibt sich, wenn man die hier gegebenen beiden Werthe von  $D'$  nach obigem Satze mit einander multiplicirt:

$$D'^2 = \begin{vmatrix} \Sigma x_1'^2 & \Sigma x'x_1' & \Sigma x_1x_1' \\ \Sigma x'x_1' & \Sigma x'^2 & \Sigma x'x_1 \\ \Sigma x_1x_1' & \Sigma x'x_1 & \Sigma x_1^2 \end{vmatrix}.$$

Nun ist aber:

$$E = \Sigma x'^2, \quad F = \Sigma x_1x', \quad G = \Sigma x_1^2,$$

und man findet sogleich

$$\Sigma x'x_{11} = \sum \left\{ \frac{\partial}{\partial v} \left( \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} \right) - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial u} \left( \frac{\partial x}{\partial v} \right)^2 \right\} = \frac{\partial F}{\partial v} - \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial u},$$

$$\Sigma x_1x_{11} = \frac{1}{2} \sum \frac{\partial}{\partial v} \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial v} \right)^2 \right] = \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial v},$$

$$\Sigma x'x'' = \frac{1}{2} \sum \frac{\partial}{\partial u} \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial u} \right)^2 \right] = \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial u},$$

$$\Sigma x_1x'' = \sum \left\{ \frac{\partial}{\partial u} \left( \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} \right) - \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial v} \left( \frac{\partial x}{\partial u} \right)^2 \right\} = \frac{\partial F}{\partial u} - \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial v},$$

$$\Sigma x'x_1' = \frac{1}{2} \sum \frac{\partial}{\partial v} \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial u} \right)^2 \right] = \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial v},$$

$$\Sigma x_1x_1' = \frac{1}{2} \sum \frac{\partial}{\partial u} \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial v} \right)^2 \right] = \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial u},$$

also wird, weil man das Zeichen  $\Sigma$  unter das Differentialzeichen  $\partial$  setzen kann:

$$D \cdot D'' = \begin{vmatrix} \sum \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} & \frac{\partial F}{\partial v} - \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial v} & \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial v} \\ \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial u} & E & F \\ \frac{\partial F}{\partial u} - \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial v} & F & G \end{vmatrix}.$$

$$\text{und } D'^2 = \begin{vmatrix} \sum \left( \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \right)^2 & \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial v} & \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial u} \\ \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial v} & E & F \\ \frac{1}{2} \frac{\partial G}{\partial u} & F & G \end{vmatrix}.$$

Bildet man nun die Differenz  $D \cdot D'' - D'^2$ , so erhält man ausser Gliedern, welche nur die Grössen  $E, F, G$  und deren Differentialquotienten enthalten, noch folgende Differenz:

$$\sum \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} (EG - F^2) - \sum \left( \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \right)^2 (EG - F^2).$$

Es kommt also nur noch darauf an, folgenden Ausdruck

$$\sum \left[ \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} - \left( \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \right)^2 \right]$$

durch die genannten Grössen auszudrücken.

Das Product

$$\frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} = \frac{\partial \left( \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} \right)}{\partial u} - \frac{1}{2} \frac{\partial \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial u} \right)^2 \right]}{\partial v}$$

gibt, nach  $v$  differentiirt,

$$\frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} + \frac{\partial^2 x}{\partial u^2 \cdot \partial v} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} = \frac{\partial^2 \left( \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} \right)}{\partial u \cdot \partial v} - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial u} \right)^2 \right]}{\partial v^2}.$$

Das Product

$$\frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} = \frac{1}{2} \frac{\partial \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial v} \right)^2 \right]}{\partial u}$$

gibt, nach  $u$  differentiirt,

$$\left( \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \right)^2 + \frac{\partial^2 x}{\partial u^2 \cdot \partial v} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} = \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial v} \right)^2 \right]}{\partial u^2}.$$

Diese Gleichung von der vorigen subtrahirt, ergibt

$$\frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} - \left( \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \right)^2 = -\frac{1}{2} \frac{\partial^2 \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial v} \right)^2 \right]}{\partial u^2} + \frac{\partial^2 \left( \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} \right)}{\partial u \cdot \partial v} - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 \left[ \left( \frac{\partial x}{\partial u} \right)^2 \right]}{\partial v^2},$$

also wird die gesuchte Summe

$$\sum \left[ \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} - \left( \frac{\partial^2 x}{\partial u \cdot \partial v} \right)^2 \right] = -\frac{1}{2} \frac{\partial^2 G}{\partial u^2} + \frac{\partial^2 F}{\partial u \cdot \partial v} - \frac{1}{2} \frac{\partial^2 E}{\partial v^2},$$

und man erhält schliesslich durch Auflösung der Determinanten:

$$\begin{aligned} 4(DD'' - D^2) &= E \left[ \frac{\partial E}{\partial v} \cdot \frac{\partial G}{\partial v} - 2 \frac{\partial F}{\partial u} \cdot \frac{\partial G}{\partial v} + \left( \frac{\partial G}{\partial u} \right)^2 \right] \\ &+ F \left( \frac{\partial E}{\partial u} \cdot \frac{\partial G}{\partial v} - \frac{\partial E}{\partial v} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} - 2 \frac{\partial F}{\partial u} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} - 2 \frac{\partial E}{\partial v} \cdot \frac{\partial F}{\partial v} + 4 \frac{\partial F}{\partial u} \cdot \frac{\partial F}{\partial v} \right) \\ &+ G \left[ \frac{\partial E}{\partial u} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} - 2 \frac{\partial F}{\partial v} \cdot \frac{\partial E}{\partial u} + \left( \frac{\partial E}{\partial v} \right)^2 \right] \\ &- 2(EG - F^2) \left( \frac{\partial^2 E}{\partial v^2} - 2 \frac{\partial^2 F}{\partial u \cdot \partial v} + \frac{\partial^2 G}{\partial u^2} \right). \end{aligned}$$

Diese Gleichung heisst die Gaussische Relation.

## § 82.

Wenn wir nun zwei Flächen betrachten, deren Gleichungen folgende beiden Systeme sein mögen:  $x = f(u, v)$ ,  $y = f_1(u, v)$ ,  $z = f_2(u, v)$  und  $x = \varphi(u, v)$ ,  $y = \varphi_1(u, v)$ ,  $z = \varphi_2(u, v)$ , so erhalten wir für

jedes Werthepaar  $u, v$  einen bestimmten Punkt auf der einen und einen bestimmten Punkt auf der anderen Fläche. Es entspricht also im Allgemeinen jedem Punkte der einen Fläche ein Punkt der andern Fläche. Dieses Correspondiren der Punkte ist ein ganz eigenthümliches, wenn der Fall eintritt, dass die Grössen, welche wir oben mit  $E, F, G$  bezeichnet haben, in beiden Flächen denselben Werth haben. Alsdann ist nämlich der Ausdruck für das Curvenelement  $\sqrt{Edu^2 + 2Fdudv + Gdv^2}$  auf der einen Fläche identisch mit dem für das Element der correspondirenden Curve auf der andern Fläche. Folglich haben entsprechende Curvenelemente auf beiden Flächen gleiche Längen. Denkt man sich nun die eine Fläche auf irgend eine Weise in Dreiecke mit unendlich kleinen Seiten zerlegt, so wird, da jeder dieser Seiten eine gleiche auf der andern Fläche entspricht, die letztere in ein System von Dreiecken, das dem der ersteren entsprechend congruent ist, zerlegt; es lässt sich dann also bloss durch Biegung der ersteren Fläche dieselbe mit der letzteren zur Deckung bringen, d. h.: Sind für zwei Flächen die Werthe von  $E, F, G$  dieselben Functionen zweier Grössen  $u$  und  $v$ , so kann man jede aus der andern durch Biegung entstanden denken.

Da andererseits nach dem vorigen Paragraphen das Product der beiden Hauptkrümmungsradien allein von den Grössen  $E, F, G$  abhängt, so muss es, wenn diese Grössen für die beiden vorliegenden Flächen identisch sind, ebenfalls für beide Flächen gleich sein und zwar in je zwei entsprechenden Punkten der beiden Flächen, d. h. in je zwei Punkten, welche zu demselben Werthe  $u, v$  gehören. Demnach haben wir folgenden von Gauss aufgestellten, merkwürdigen

**Lehrsatz:** Wenn von zwei Flächen die eine eine Biegung der andern ist, so ist in je zwei entsprechenden Punkten das Product der Hauptkrümmungsradien für beide Flächen gleich.

**Anmerkung.** Dieser Lehrsatz führt auf die Untersuchung derjenigen Eigenschaften der Flächen, welche bleiben, wenn man die Flächen biegt. Dahin gehört z. B. folgender selbstverständliche Satz: Wenn man auf einer Fläche zwei Punkte  $A$  und  $B$  durch eine kürzeste Linie verbindet, so bleibt diese Linie die kürzeste zwischen den beiden Punkten, wie man auch die Fläche biegen mag.

Ein ganz specieller Fall dieser Biegung der Flächen ist schon von Euler behandelt worden, und nach ihm von Monge und einer grossen Anzahl Mathematiker. Diese haben nämlich schon früher diejenigen Flächen betrachtet, welche durch Biegung einer Ebene entstehen, welche also ohne Faltung und Dehnung in eine Ebene

verwandelt werden können. Solche Flächen nennt man abwickelbare Flächen. Für sie folgt sofort, dass das Product ihrer beiden Hauptkrümmungsradien unendlich ist, weil bei einer Ebene alle, auch die beiden Hauptkrümmungsradien unendlich sind. Nach der Gleichung für die beiden Hauptkrümmungsradien (§ 58) ist aber ihr Product gleich  $\frac{(1 + p^2 + q^2)^2}{rt - s^2}$ . Dieser Ausdruck wird allgemein gleich unendlich, wenn der Nenner Null wird. Die Differentialgleichung aller abwickelbaren Flächen ist also

$$rt - s^2 = 0, \text{ oder } \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial y^2} - \left( \frac{\partial^2 z}{\partial x \partial y} \right)^2 = 0.$$

Diese partielle Differentialgleichung zweiter Ordnung integrirt, giebt die endliche Gleichung aller abwickelbaren Flächen.

### § 83.

Ein zweiter Satz von Gauss beantwortet die sich leicht darbietende Frage:

Giebt es für die Flächen etwas, was der Krümmung der Curven entspricht?

Untersuchungen, die sich auf Elasticität beziehen, haben Sophie Germain (Crelle's Journal Bd. 7) veranlasst, den Ausdruck  $\frac{1}{e_1} + \frac{1}{e_2}$  als Krümmung der Fläche anzusehen; aber diese Analogie ist, vom geometrischen Standpunkte aus wenigstens, nicht stichhaltig; Gauss hat eine vollständige Analogie aufgefunden durch folgende Untersuchung.

Man denke sich eine ebene Curve und irgendwo mit dem Radius 1 einen Kreis beschrieben, Fig. 31a und 31b. Man zieht zwei

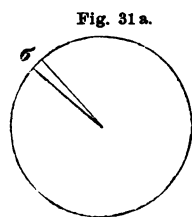


Fig. 31 a.

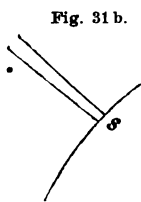


Fig. 31 b.

Normalen der Curve in benachbarten Punkten und dazu zwei parallele Radien des Kreises. Der Curvenbogen zwischen den beiden Normalen heisse  $s$ , der entsprechende d. h. zwischen den beiden parallel gezogenen Radien eingeschlossene Kreisbogen heisse  $\sigma$ .

Dann ist offenbar der Winkel der beiden Normalen gleich dem Winkel der beiden Radien, d. h. gleich  $\sigma$ . Der Winkel der beiden Normalen ist aber andererseits derselbe, welchen die zugehörigen beiden Tangenten der Curve mit einander bilden: mithin ist  $\sigma$  gleich dem Contingenzwinkel. Daraus geht hervor, dass man die Erklärung des Krümmungsradius, die man gewöhnlich giebt, nämlich Bogenelement durch Contingenzwinkel, auch so angeben kann: der Krüm-



mungsradius einer Curve ist gleich dem unendlich kleinen Bogen  $s$ , dividirt durch den unendlich kleinen Bogen  $\sigma$  des Kreises; und folglich ist die Krümmung der Curven  $= \lim \frac{\sigma}{s}$ .

Dies lässt auf der Stelle eine Erweiterung für die Flächen zu. Man denke sich irgend eine Fläche und eine Kugel vom Radius 1. Auf der Fläche nehme man irgend ein begrenztes Stück an und ziehe entlang der Grenze desselben Normalen zur Fläche. Man ziehe ferner vom Mittelpunkte der Kugel Strahlen, die diesen Normalen parallel sind, wodurch man auf der Kugel ebenfalls ein begrenztes Stück erhält. Das Flächenstück sei wiederum  $s$ , das auf der Kugel  $\sigma$ . Denkt man sich beide Stücke unendlich klein, so nimmt Gauss wiederum den Quotienten  $\frac{\sigma}{s}$  als Krümmung der Fläche an; also Krümmung der Fläche  $= \lim \frac{\sigma}{s}$ .

Diesen Quotienten wollen wir nun in der gewöhnlichen Art ausdrücken und schieben für diesen Zweck noch Einiges ein.

Seien  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten eines Punktes der Kugelfläche, auf den Mittelpunkt als Anfangspunkt bezogen, also  $\xi^2 + \eta^2 + \zeta^2 = 1$ .

Mögen  $\xi, \eta, \zeta$  durch dieselben Grössen  $u, v$  ausgedrückt sein, von welchen die Coordinaten der Fläche  $x, y, z$  abhängen. Die Cosinus der Winkel eines Radius mit den Axen sind dann  $\frac{\xi}{r}, \frac{\eta}{r}, \frac{\zeta}{r}$ , oder, da  $r = 1 : \xi, \eta, \zeta$ . Da dieser Radius aber der entsprechenden Normale der Fläche parallel ist, so hat man (§ 76):

$$\xi = \frac{A}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \eta = \frac{B}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \zeta = \frac{C}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$$

oder, wenn  $\lambda = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$  ist,  $\xi = \lambda A, \eta = \lambda B, \zeta = \lambda C$ .

Versteht man nun unter  $A_1, B_1, C_1$  dieselben Werthe der Differentialquotienten von  $\xi, \eta, \zeta$ , wie  $A, B, C$  von  $x, y, z$  § 73, ist also  $A_1 = \frac{\partial \eta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} - \frac{\partial \eta}{\partial v} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial u}$ ,  $B_1 = \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial v} - \frac{\partial \xi}{\partial v} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial u}$ ,  $C_1 = \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial v} - \frac{\partial \xi}{\partial v} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial u}$  und setzen wir

$$\lambda_1 = \frac{1}{\sqrt{A_1^2 + B_1^2 + C_1^2}},$$

so erhalten die obigen drei Cosinus, da der Radius Normale der Kugel ist, auch die Werthe:

$$\xi = \lambda_1 A_1, \quad \eta = \lambda_1 B_1, \quad \zeta = \lambda_1 C_1,$$

also wegen der Gleichung der Kugel ist

$$\lambda_1^2 (A_1^2 + B_1^2 + C_1^2) = 1.$$

Andrerseits giebt die Gleichung  $\xi \cdot \xi + \eta \cdot \eta + \zeta \cdot \zeta = 1$  auch

$$\lambda_1 \{ \xi A_1 + \eta B_1 + \zeta C_1 \} = 1.$$

Daraus folgt:

$$\xi A_1 + \eta B_1 + \zeta C_1 = \sqrt{A_1^2 + B_1^2 + C_1^2},$$

und somit auch

$$\{ \xi A_1 + \eta B_1 + \zeta C_1 \} du dv = \sqrt{A_1^2 + B_1^2 + C_1^2} \cdot du dv,$$

d. h. (§ 75) gleich dem Flächenelement der Kugel. Also: Drückt man die drei Coordinaten  $\xi, \eta, \zeta$  der Kugel  $\xi^2 + \eta^2 + \zeta^2 = 1$  durch zwei Grössen  $u$  und  $v$  aus, so ist das Oberflächenelement der Kugel gleich

$$\left\{ \xi \left( \frac{\partial \eta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial v} - \frac{\partial \eta}{\partial v} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial u} \right) + \eta \left( \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial v} - \frac{\partial \xi}{\partial v} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial u} \right) + \zeta \left( \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial v} - \frac{\partial \xi}{\partial v} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial u} \right) \right\} du dv.$$

Diese Formel wollen wir noch ein wenig transformiren, indem wir die auf die gegebene Fläche bezüglichen Grössen  $\lambda, A, B, C$  einführen. Es war:

$$\xi = \lambda A, \quad \eta = \lambda B, \quad \zeta = \lambda C, \quad \lambda = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}.$$

Mithin:

$$\frac{\partial \xi}{\partial u} = \lambda \frac{\partial A}{\partial u} + A \frac{\partial \lambda}{\partial u}, \quad \frac{\partial \xi}{\partial v} = \lambda \frac{\partial A}{\partial v} + A \frac{\partial \lambda}{\partial v},$$

$$\frac{\partial \eta}{\partial u} = \lambda \frac{\partial B}{\partial u} + B \frac{\partial \lambda}{\partial u}, \quad \frac{\partial \eta}{\partial v} = \lambda \frac{\partial B}{\partial v} + B \frac{\partial \lambda}{\partial v},$$

u. s. w., folglich wird

$$\begin{aligned} & \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial v} - \frac{\partial \eta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} \\ &= \lambda^2 \left\{ \frac{\partial A}{\partial u} \cdot \frac{\partial B}{\partial v} - \frac{\partial A}{\partial v} \cdot \frac{\partial B}{\partial u} \right\} + \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial u} \left\{ A \frac{\partial B}{\partial v} - B \frac{\partial A}{\partial v} \right\} + \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial v} \left\{ B \frac{\partial A}{\partial u} - A \frac{\partial B}{\partial u} \right\} \end{aligned}$$

und ähnlich

$$\begin{aligned} & \frac{\partial \eta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial v} - \frac{\partial \zeta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial v} \\ &= \lambda^2 \left\{ \frac{\partial B}{\partial u} \cdot \frac{\partial C}{\partial v} - \frac{\partial B}{\partial v} \cdot \frac{\partial C}{\partial u} \right\} + \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial u} \left\{ B \frac{\partial C}{\partial v} - C \frac{\partial B}{\partial v} \right\} + \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial v} \left\{ C \frac{\partial B}{\partial u} - B \frac{\partial C}{\partial u} \right\} \end{aligned}$$

und

$$\begin{aligned} & \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \zeta}{\partial v} - \frac{\partial \zeta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} \\ &= \lambda^2 \left\{ \frac{\partial C}{\partial u} \cdot \frac{\partial A}{\partial v} - \frac{\partial C}{\partial v} \cdot \frac{\partial A}{\partial u} \right\} + \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial u} \left\{ C \frac{\partial A}{\partial v} - A \frac{\partial C}{\partial v} \right\} + \lambda \frac{\partial \lambda}{\partial v} \left\{ A \frac{\partial C}{\partial u} - C \frac{\partial A}{\partial u} \right\}. \end{aligned}$$

Multiplieirt man diese Gleichungen links mit  $\xi, \eta, \zeta$  und rechts mit den äquivalenten  $\lambda C, \lambda A, \lambda B$ , und addirt dann, so bleiben auf der rechten Seite nur die Glieder, welche mit  $\lambda^3$  multiplicirt sind, und es wird folglich, wenn man noch statt  $\lambda$  seinen Werth  $\frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}$  einsetzt,

$$\begin{aligned} & \xi \left( \frac{\partial \eta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} - \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial v} \right) + \eta \left( \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} - \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} \right) + \xi \left( \frac{\partial \xi}{\partial u} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial v} - \frac{\partial \eta}{\partial u} \cdot \frac{\partial \xi}{\partial v} \right) \\ &= \frac{1}{(A^2 + B^2 + C^2)^{\frac{3}{2}}} \left\{ A \left( \frac{\partial B}{\partial u} \cdot \frac{\partial C}{\partial v} - \frac{\partial B}{\partial v} \cdot \frac{\partial C}{\partial u} \right) + B \left( \frac{\partial C}{\partial u} \cdot \frac{\partial A}{\partial v} - \frac{\partial C}{\partial v} \cdot \frac{\partial A}{\partial u} \right) \right. \\ & \quad \left. + C \left( \frac{\partial A}{\partial u} \cdot \frac{\partial B}{\partial v} - \frac{\partial A}{\partial v} \cdot \frac{\partial B}{\partial u} \right) \right\}. \end{aligned}$$

Man erhält also das Oberflächenelement der Kugel

$$= \frac{A \left( \frac{\partial B}{\partial u} \cdot \frac{\partial C}{\partial v} - \frac{\partial B}{\partial v} \cdot \frac{\partial C}{\partial u} \right) + B \left( \frac{\partial C}{\partial u} \cdot \frac{\partial A}{\partial v} - \frac{\partial C}{\partial v} \cdot \frac{\partial A}{\partial u} \right) + C \left( \frac{\partial A}{\partial u} \cdot \frac{\partial B}{\partial v} - \frac{\partial A}{\partial v} \cdot \frac{\partial B}{\partial u} \right)}{(A^2 + B^2 + C^2)^{\frac{3}{2}}} dudv,$$

worin  $A, B, C$  die oben festgesetzten Werthe haben.

Das Element der vorliegenden Oberfläche ist aber  $= (A^2 + B^2 + C^2)^{\frac{1}{2}} dudv$ . Demgemäss findet man folgenden Ausdruck für die Krümmung einer Fläche:

$$= \frac{A \left( \frac{\partial B}{\partial u} \cdot \frac{\partial C}{\partial v} + \frac{\partial B}{\partial v} \cdot \frac{\partial C}{\partial u} \right) + B \left( \frac{\partial C}{\partial u} \cdot \frac{\partial A}{\partial v} - \frac{\partial C}{\partial v} \cdot \frac{\partial A}{\partial u} \right) + C \left( \frac{\partial A}{\partial u} \cdot \frac{\partial B}{\partial v} - \frac{\partial A}{\partial v} \cdot \frac{\partial B}{\partial u} \right)}{(A^2 + B^2 + C^2)^{\frac{3}{2}}}.$$

Um diesen Ausdruck zu interpretiren, nehmen wir an, die Gleichung der Fläche sei  $z = f(x, y)$  oder:

$$z = f(u, v), \quad x = u, \quad y = v.$$

Alsdann wird  $A = \frac{\partial y}{\partial x} \cdot \frac{\partial z}{\partial y} - \frac{\partial z}{\partial x} \cdot \frac{\partial y}{\partial y}$  oder  $= -\frac{\partial z}{\partial x}$  oder  $A = -p$ , ebenso  $B = -q$ ,  $C = 1$ . Sind wieder die zweiten Differentialquotienten von  $z$  nach  $x$  und  $y$  bezüglich  $r, s, t$ , so ist:

$$\frac{\partial A}{\partial u} = -r, \quad \frac{\partial A}{\partial v} = -s, \quad \frac{\partial B}{\partial u} = -s, \quad \frac{\partial B}{\partial v} = -t, \quad \frac{\partial C}{\partial u} = 0, \quad \frac{\partial C}{\partial v} = 0.$$

Dadurch wird die Krümmung der Fläche

$$\frac{rt - s^2}{(1 + p^2 + q^2)^{\frac{3}{2}}} \text{ d. i. } = \frac{1}{e_1 \cdot e_2}$$

oder gleich dem reciproken Werthe des Products der beiden Krümmungsradien.

Wir haben also den Satz: Begrenzt man ein nach beiden Dimensionen unendlich kleines Stück einer Fläche durch eine beliebige geschlossene Curve, und zieht die Strahlen der Hilfskugel, die den Normalen der Fläche längs dieser Curve parallel sind, wodurch man ebenfalls ein Oberflächenelement auf der Kugel erhält, so ist der

$$\text{Quotient } \frac{\text{Kugeloberflächenelement}}{\text{Oberflächenelement}} = \frac{1}{\text{Product d. beiden Hauptkrümmungsradien}}$$

oder in unseren Zeichen  $\frac{\sigma}{s} = \frac{1}{e_1 \cdot e_2}$ . Denn beide Ausdrücke geben die Krümmung an.

Dies ist ganz analog dem, was wir bei den Curven gefunden haben.

Verbindet man dieses Resultat mit dem des vorigen Paragraphen, so findet sich:

Wenn man eine Fläche biegt, so ändert sich ihre Krümmung (in diesem Sinne genommen) nicht.

#### § 84.

Suchen wir jetzt in Bezug auf unsere Darstellung die Gleichungen der Krümmungslinien, d. h. diejenige Gleichung zwischen  $u$  und  $v$ , welche für dieselben gilt.

Wir nehmen also an:  $x, y, z$  seien gegeben als Functionen von  $u$  und  $v$ . Es ist alsdann unsere Aufgabe nur, eine Gleichung zwischen  $u$  und  $v$  zu finden. Die Bedingung der Krümmungscurve ist die, dass ihre Tangenten Haupttangente der Fläche sind. Die Tangente einer Curve in irgend einem Punkte hängt aber ab von dem betreffenden Werthe des  $\frac{du}{dv}$ . Die Bedingung dafür, dass eine Linie, hier die Tangente an die Krümmungscurve, Haupttangente an die Fläche sei, ist aber nach § 80:

$$u''(FD - ED') + u'(GD + ED'') + GD' - FD'' = 0.$$

Dies ist daher zugleich die Differentialgleichung für die Krümmungscurven. Diese Gleichung zweiten Grades und erster Ordnung löse man nach  $\frac{du}{dv}$  auf. Die beiden verschiedenen Werthe, welche man dafür findet, hat man zu integrieren, und erhält dadurch zwei endliche Gleichungen, von denen jede wegen des in ihr enthaltenen willkürlichen Parameters ein System von Curven darstellt; und zwar bezieht sich die eine Gleichung auf das eine System von Krümmungscurven, die andere auf das zweite.

Ist  $z$  als Function von  $x$  und  $y$  gegeben, d. h. hat man  $z = f(x, y)$  oder  $z = f(u, v)$ ,  $x = u$ ,  $y = v$ , so wird  $\frac{du}{dv} = \frac{dx}{dy}$ ,  $A = -p$ ,  $B = -q$ ,  $C = 1$ ,  $E = 1 + p^2$ ,  $F = pq$ ,  $G = 1 + q^2$ ,  $D = r$ ,  $D' = s$ ,  $D'' = t$ ; also wird die Gleichung der beiden Krümmungscurven für diese Form der Gleichung der Fläche folgende:

$$dx^2(pqr - (1 + p^2)s) + dx \cdot dy((1 + q^2)r - (1 + p^2)t) + dy^2((1 + q^2)s - pqt) = 0,$$

welche wir schon früher gefunden haben. Hierin sind  $p, q, r, s, t$  Functionen von  $x$  und  $y$  allein; ein etwa darin vorkommendes  $z$  hat man mittelst der Gleichung der Fläche  $z = f(x, y)$  zu eliminiren. Integriert man daher die gefundene Differentialgleichung, so erhält

man die Projectionen der Krümmungscurven auf die Ebene der  $xy$ , zu welchen man die Gleichung der Fläche zu nehmen hat, um die Gleichungen der Krümmungscurven selbst zu haben.

Um ein Beispiel für die Bestimmung der Krümmungslinien aus der allgemeinen Formel zu geben, wählen wir die Schraubenfläche. Deren Gleichungen waren:

$$x = v \cos u, \quad y = v \sin u, \quad z = \alpha u,$$

also:

$$\begin{aligned} \frac{\partial x}{\partial u} &= -v \sin u, & \frac{\partial y}{\partial u} &= v \cos u, & \frac{\partial z}{\partial u} &= \alpha, \\ \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} &= -v \cos u, & \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} &= -v \sin u, & \frac{\partial^2 z}{\partial u^2} &= 0, \\ \frac{\partial x}{\partial v} &= \cos u, & \frac{\partial y}{\partial v} &= \sin u, & \frac{\partial z}{\partial v} &= 0, \\ \frac{\partial^2 x}{\partial v^2} &= 0, & \frac{\partial^2 y}{\partial v^2} &= 0, & \frac{\partial^2 z}{\partial v^2} &= 0, \\ \frac{\partial^2 x}{\partial u \partial v} &= -\sin u, & \frac{\partial^2 y}{\partial u \partial v} &= \cos u, & \frac{\partial^2 z}{\partial u \partial v} &= 0, \end{aligned}$$

$$\text{also: } A = -\alpha \sin u, \quad B = \alpha \cos u, \quad C = -v, \quad E = \alpha^2 + v^2, \\ F = 0, \quad G = 1, \quad D = 0, \quad D' = \alpha, \quad D'' = 0,$$

und unsere Gleichung wird:

$$-u'^2 \alpha (\alpha^2 + v^2) + \alpha = 0 \quad \text{oder:} \quad u'^2 = \frac{1}{\alpha^2 + v^2}, \\ u = c \pm \int \frac{dv}{\sqrt{\alpha^2 + v^2}} = c \pm \lg(v + \sqrt{\alpha^2 + v^2}).$$

Wären wir von der Form  $z = \alpha \operatorname{arctg} \frac{y}{x}$  ausgegangen, so würde die Rechnung eine noch viel schwierigere gewesen sein. Aus § 80 folgt noch:

$$t = \frac{Eu' + F}{Du' + D} = \pm \frac{\sqrt{\alpha^2 + v^2}}{\alpha}, \quad \text{also } \varrho = \pm \frac{\alpha^2 + v^2}{\alpha}.$$

Die Krümmungsradien sind also beide gleich, aber entgegengesetzt gerichtet.

Die Cosinus der Winkel der Normale mit den Axen werden (§ 76) bezüglich:

$$\lambda = -\frac{\alpha \sin u}{\sqrt{\alpha^2 + v^2}}, \quad \mu = \frac{\alpha \cos u}{\sqrt{\alpha^2 + v^2}}, \quad \nu = -\frac{v}{\alpha^2 + v^2}.$$

Setzen wir nun in die Formeln  $\xi - x = \varrho \lambda$  u. s. w., wo  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten des Krümmungsmittelpunktes sind, ein, so erhalten wir die Gleichungen der Evolutenfläche:

$$\xi = v \cos u \mp \sin u \sqrt{\alpha^2 + v^2}, \quad \eta = v \sin u \pm \cos u \sqrt{\alpha^2 + v^2}, \\ \zeta = \alpha u \pm \frac{v \sqrt{\alpha^2 + v^2}}{\alpha}.$$

§ 85.

Zu den Untersuchungen über Krümmungscurven gehört auch die Frage: Ist es möglich, dass eine Fläche eine ebene Krümmungscurve haben kann? und in welchem Falle? Angenommen, es gebe in einer Fläche eine ebene Krümmungscurve, so machen wir die Ebene derselben zur  $xy$ -Ebene. Dadurch wird offenbar  $dz = 0$ , was auch dann noch der Fall ist, wenn die Curve in einer Ebene liegt, welche der  $xy$ -Ebene parallel ist; denn alsdann ändert sich  $z$  nicht. Die Gleichung der Krümmungscurven (§ 64)  $\frac{p dz + dx}{dp} = \frac{q dz + dy}{dq}$  geht also über in  $\frac{dx}{dp} = \frac{dy}{dq}$ . Ist die Gleichung der Fläche  $z = f(x, y)$ , so ist die Gleichung der ebenen Curve  $0 = f(x, y)$ , und wenn man dies differentiirt, so wird  $0 = p \cdot dx + q \cdot dy$ ; also wird  $\frac{dx}{dy}$  einerseits  $= -\frac{q}{p}$ , andererseits  $= \frac{dp}{dq}$ ; folglich hat man für diese Flächen die Gleichung  $p \cdot dp + q \cdot dq = 0$ , welche integrirt giebt  $p^2 + q^2 = c$ ; d. h. die beiden Functionen  $p$  und  $q$  müssen für diesen Durchschnitt mit der  $xy$ -Ebene die Eigenschaft haben, dass die Summe ihrer Quadrate constant ist. Man kann dies auch geometrisch so ausdrücken:

Da die Gleichung der Tangentialebene  $T$  folgende ist:

$$\xi - z = p(\xi - x) + q(\eta - y),$$

also der Cosinus des Winkels der Tangentialebene mit Ebene  $xy$

$$= \frac{1}{\sqrt{1 + p^2 + q^2}},$$

so muss in gegenwärtigem Falle die Tangentialebene gegen die  $xy$ -Ebene oder gegen den Schnitt eine constante Neigung haben. Mit andern Worten:

Wenn eine Krümmungscurve eben ist, so bilden die Tangentialebenen entlang der Krümmungscurve mit der Ebene der Krümmungscurve einen constanten Winkel.

Der Satz gilt auch umgekehrt: Bilden die Tangentialebenen einer Fläche entlang einer ebenen Curve derselben mit der Ebene der letzteren einen constanten Winkel, so ist dies eine Krümmungscurve.

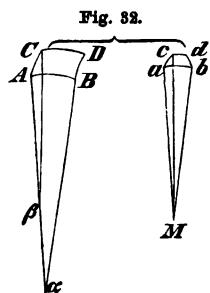
**Beweis.** Die ebene Curve sei die  $xy$ -Ebene; dann findet folgende Gleichung statt:  $dz = 0$  oder  $p \cdot dx + q \cdot dy = 0$ . Da ferner die Tangentialebene mit dieser Schnittebene einen constanten Winkel bildet, so ist ( $p^2 + q^2 = c$  oder)  $p dp + q dq = 0$ . Diese beiden

Gleichungen befriedigen aber die am Ende des vorigen Paragraphen aufgestellte Gleichung der Krümmungscurven.

Bei den Rotationsflächen umhüllen die Tangentialebenen entlang dem Meridian einen Cylinder, von welchem der Meridian normaler Schnitt ist. Bei den Parallelkreisen umhüllen sie einen Umdrehungskegel und sind ebenfalls alle gegen den Schnitt gleich geneigt. Die durch je zwei Hauptaxen einer Fläche zweiten Grades gehenden Schnitte sind Krümmungslinien, denn die Tangentialebene ihnen entlang steht immer normal auf ihnen.

### § 86.

Die Theorie der Krümmungslinien giebt uns auch einen sehr einfachen Beweis für den oben durch eine weitläufige Rechnung gefundenen Gaussischen Satz, dass der Quotient  $\frac{\sigma}{s}$  gleich  $\frac{1}{\varrho_1 \varrho_2}$  ist. Be-



trachten wir nämlich ein unendlich kleines, von je zwei Krümmungslinien beider Systeme begrenztes, also als eben zu betrachtendes Viereck (Fig. 32)  $ABDC$ .

Die Normale durch  $A$   $A\alpha$  werde von der durch  $B$  gehenden in  $\alpha$ , von der durch  $C$  gehenden in  $\beta$  geschnitten. In einer Kugel mit dem Radius 1 ziehe man jetzt vier den durch  $A, B, D, C$  gehenden Normalen parallele Radien, welche auf der Kugel-  
fläche ebenfalls ein Viereck  $abdc$  abschneiden. Im letzteren ist der Winkel  $cab = CAB$  ein rechter, da die Seitenflächen  $Mac$  und  $Mab$  bezüglich mit  $\beta AC$  und  $\alpha AB$  parallel,  $cab$  aber ihr Neigungswinkel ist. Daher sind beide Vierecke als Rechtecke zu betrachten. Man hat also

$$s = AB \cdot AC, \quad \sigma = ab \cdot ac.$$

Nun ist, wenn wir den Winkel  $A\alpha B$  mit  $\alpha$ ,  $A\beta C$  mit  $\beta$  bezeichnen:

$$AB = \varrho_1 \alpha, \quad AC = \varrho_2 \beta, \quad ab = \alpha, \quad ac = \beta,$$

woraus unmittelbar sich ergibt:  $\frac{s}{\sigma} = \varrho_1 \varrho_2$ .

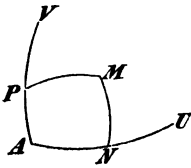
Nehmen wir nun ein beliebiges Element der Oberfläche  $S$ , so lässt sich dasselbe durch hindurchgelegte Krümmungslinien in Theile  $s$ , und die entsprechende Figur auf der Kugel-  
fläche  $\Sigma$  in solche Theile  $\sigma$  zerlegen, so dass auch jetzt  $\frac{s}{\Sigma} = \varrho_1 \varrho_2$  ist, da die Unterschiede von  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$  in den verschiedenen Theilen gegen ihre Grösse verschwindend klein sind.

§ 87.

Die Darstellung der Coordinaten einer Fläche durch zwei Variable giebt noch zu einer Reihe allgemeiner Betrachtungen Anlass.

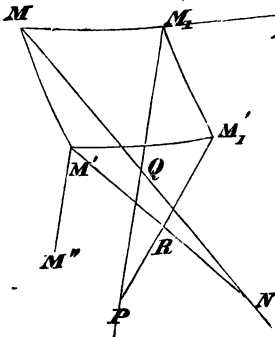
Die Gleichungen  $x = f(u, v)$ ,  $y = f_1(u, v)$ ,  $z = f_2(u, v)$  stellen immer, wie wir gesehen haben, dann eine Linie auf der Fläche dar, wenn  $u$  als Function von  $v$  gegeben ist. Setzt man  $u$  als beliebige Constante, so hat man eine Schaar, und setzt man  $v$  als eine solche, eine zweite Schaar solcher Linien. Wir wollen aber auch zeigen, dass, wenn umgekehrt zwei Schaaren von Linien auf einer Fläche gegeben sind, sich die Grössen  $u$  und  $v$  immer so wählen lassen, dass die Gleichung  $u = \text{const.}$  die erste Schaar,  $v = \text{const.}$  die zweite Schaar ergibt. Am einfachsten geschieht diese Bestimmung auf folgende Art. Wir legen durch einen als fest angenommenen Punkt  $A$  der Fläche eine Linie  $AU$  von der ersten, und eine  $AV$  von der zweiten Schaar, dann durch einen beliebigen Punkt  $M$  der Fläche eine Linie  $MP$  der ersten Schaar (Fig. 33), welche  $AV$  in  $P$  trifft, ebenso eine Linie  $MN$  der zweiten Schaar, welche  $AU$  in  $N$  trifft, und setzen bezüglich die veränderlichen Längen  $AN$  und  $AP$  gleich  $u$  und  $v$ .

Fig. 33.



Es ist dann klar, dass auf der Linie  $MP$  die Grösse  $v$  und auf  $MN$  die Grösse  $u$  unverändert bleibt. Ein Fortschreiten auf der Linie  $MP$  um ein unendlich Kleines wird dann durch Differentiiren von  $x, y, z$  nach  $u$ , ein solches auf Linie  $MN$  durch Differentiiren nach  $v$  allein angezeigt; soll aber in beliebiger Richtung von  $M$  fortgeschritten werden, so ist nach  $u$  und  $v$  gleichzeitig zu differentiiren. Statt der Bezeich-

Fig. 34.



nungen:  $\frac{\partial x}{\partial u} du$  und  $\frac{\partial x}{\partial v} dv$  wollen wir aber uns kürzerer Bezeichnungen bedienen, indem wir im Differentiiren nach  $u$  durch das Zeichen  $d_1$ , ein solches nach  $v$  durch das Zeichen  $d_2$  andeuten, es ist dann nach den Elementen der Differentialrechnung:

$$d d_1 f(u, v) = d_1 d f(u, v).$$

Wir wollen diese Betrachtungen jetzt auf die Krümmungslinien anwenden.

Wir gehen hier davon aus, dass zwei nächste Normalen der Fläche, welche durch die Punkte  $M$  und  $M'$  der letzteren gehen (Fig. 34), sich in einem Punkte  $N$  schneiden,



und die Länge  $MN = M'N$  den Krümmungsradius  $\varrho$  giebt. Sind  $x, y, z$  die Coordinaten von  $M$ , so kann man für jede aus der einen Schaar der die Fläche erfüllenden Krümmungslinien nach dem Obigen  $v$  als constant annehmen und demgemäss das Fortschreiten auf einer solchen durch das Zeichen  $d$  anzeigen. Sind dann  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten des Punktes  $N$ ,  $\lambda, \mu, \nu$  die Richtungscosinus der Normale  $MN$ , so sind die Projectionen von  $MN$  auf die drei Axen  $x - \xi = \varrho\lambda$ ,  $y - \eta = \varrho\mu$ ,  $z - \zeta = \varrho\nu$ , wenn man die Richtung von  $N$  nach  $M$  als positiv betrachtet. Für  $M'N$  ist bei unverändertem  $\varrho$  zu vertauschen  $x$  mit  $x + dx$ ,  $\lambda$  mit  $\lambda + d\lambda$  u. s. w., also:

$$\begin{aligned} x + dx - \xi &= \varrho(\lambda + d\lambda), & y + dy - \eta &= \varrho(\mu + d\mu), \\ z + dz - \zeta &= \varrho(\nu + d\nu), \end{aligned}$$

also durch Subtraction:

$$1) \quad dx = \varrho d\lambda, \quad dy = \varrho d\mu, \quad dz = \varrho d\nu,$$

wie schon früher gefunden.

Ist nun  $M_1$  ein  $M$  benachbarter Punkt der durch  $M$  gehenden zweiten Krümmungslinie, so wird der Uebergang von  $M$  nach  $M_1$  durch das Zeichen  $d_1$  angedeutet; ist dann noch  $\varrho_1$  der Krümmungsradius  $MP$ , so erhalten wir die Gleichungen:

$$2) \quad d_1x = \varrho_1 d_1\lambda, \quad d_1y = \varrho_1 d_1\mu, \quad d_1z = \varrho_1 d_1\nu.$$

In jedem Systeme 1) oder 2) dient eine Gleichung zur Bestimmung von  $\varrho$  und  $\varrho_1$ . Multipliciren wir alle drei Gleichungen bezüglich mit  $\lambda, \mu, \nu$  und addiren, so erhält man:

$$3) \quad \lambda dx + \mu dy + \nu dz = 0, \quad \lambda d_1x + \mu d_1y + \nu d_1z = 0.$$

Dies ist bekanntlich die Differentialgleichung der Fläche, und jede dieser Gleichungen in Verbindung mit zweien des entsprechenden Systemes 1) oder 2) oder einer dieser Gleichungen, wenn  $\varrho$  und  $\varrho_1$  bestimmt ist, giebt die Differentialgleichungen der Krümmungslinie. Die weitere Ausführung dieser Rechnung ist bereits an anderer Stelle gegeben. Wir wollen indess hier unsere Gleichungen noch umformen.

Zu dem Ende differentiiren wir die erste der Gleichungen 3) nach dem Zeichen  $d_1$  und die zweite nach dem Zeichen  $d$ , wir erhalten:

$$\begin{aligned} \lambda dd_1x + \mu dd_1y + \nu dd_1z + d_1\lambda dx + d_1\mu dy + d_1\nu dz &= 0, \\ \lambda dd_1x + \mu dd_1y + \nu dd_1z + d\lambda d_1x + d\mu d_1y + d\nu d_1z &= 0. \end{aligned}$$

Also:

$$d\lambda d_1x + d\mu d_1y + d\nu d_1z = d_1\lambda dx + d_1\mu dy + d_1\nu dz.$$

Multiplizieren wir aber die Gleichungen 1) bezüglich mit  $d_1x$ ,  $d_1y$ ,  $d_1z$  und addiren, und verfahren wir ebenso mit den Gleichungen 2), die wir mit  $dx$ ,  $dy$ ,  $dz$  multiplizieren, so haben wir:

$$\varrho(d\lambda d_1x + d\mu d_1y + d\nu d_1z) = \varrho_1(d_1\lambda dx + d_1\mu dy + d_1\nu dz).$$

Also entweder  $\varrho = \varrho_1$ , was nicht möglich ist, wenn wir Nabelpunkte ausschliessen, oder:

$$\begin{aligned} 4) \quad & d\lambda d_1x + d\mu d_1y + d\nu d_1z = 0, \\ & d_1\lambda dx + d_1\mu dy + d_1\nu dz = 0, \end{aligned}$$

und es ist dann auch:

$$5) \quad \lambda dd_1x + \mu dd_1y + \nu dd_1z = 0.$$

Diese letzte Gleichung, übrigens eine Folge der Gleichungen 3) und 4), giebt einen Beweis dafür, dass die durch  $M$  und  $M_1$  gelegten Curvenelemente oder Tangenten in eine Ebene fallen, dass also  $MM'$  die conjugirte Tangente von  $MM_1$  ist (§ 54 Schluss). Ist nämlich  $M_1M_1'$  eine Krümmungslinie des ersten,  $M'M_1'$  eine solche des zweiten Systems, so sind die Coordinaten des Punktes  $M_1'$  bezüglich:

$$\begin{aligned} x + dx + d_1(x + dx), \quad y + dy + d_1(y + dy), \\ z + dz + d_1(z + dz), \end{aligned}$$

oder  $x + dx + d_1x + dd_1x$  u. s. w.

Bezeichnen wir diese Coordinaten des Punktes  $M_1'$  bezüglich mit  $\Delta x$ ,  $\Delta y$ ,  $\Delta z$ , so erhält man, wenn man Gleichung 5) zu beiden Gleichungen 3) addirt:

$$\lambda \Delta x + \mu \Delta y + \nu \Delta z = 0.$$

Man sieht aber leicht, dass  $\Delta x$ ,  $\Delta y$ ,  $\Delta z$  proportional den Richtungs-cosinus der Diagonale  $MM_1'$  sind, und diese Gleichung zeigt also, dass diese Diagonale eben so wie die Seiten  $MM'$  und  $MM_1$  auf der Normale  $MN$  senkrecht stehen, mithin das Viereck  $MM'M_1'M_1$  ein ebenes ist.

Auch können wir leicht zeigen, dass sich zwei Krümmungslinien aus verschiedenen Systemen rechtwinklig schneiden. Multiplizieren wir nämlich die Gleichungen 1) bezüglich mit  $d_1x$ ,  $d_1y$ ,  $d_1z$  und addiren, so erhalten wir wegen Gleichung 4):

$$6) \quad dx d_1x + dy d_1y + dz d_1z = 0,$$

was diesen Satz beweist.

Da nun die Gleichungen 5) und 6), wie eben gezeigt, die Bedingungen dafür geben, dass die beiden Liniensysteme in jedem Schnittpunkte conjugirte und aufeinander senkrechte Tangenten haben, diese beiden Eigenschaften aber ebenfalls die Krümmungslinien de-

finiren, so geben diese Gleichungen 5) und 6) die nothwendige und ausreichende Bedingung, dass beide Systeme Krümmungslinien geben.

In der That kann man aus diesen Gleichungen 5) und 6) in Verbindung mit den Gleichungen 3) (welches die Differentialgleichung der Fläche ist), oder was dasselbe ist aus den Gleichungen 3), 4) und 6), da die Gleichungen 4) eine Folge von 3) und 5) sind, die Gleichungen der Krümmungslinien erhalten.

Multiplirt man nämlich die erste Gleichung 3) mit  $h$ , die zweite Gleichung 4) mit  $k$  und addirt beides zu Gleichung 6), so ergibt sich, wenn man um  $h$  und  $k$  zu bestimmen die Factoren von  $dx$  und  $dy$  gleich Null setzt:

$$\begin{aligned} h\lambda + kd_1\lambda + d_1x &= 0, & h\mu + kd_1\mu + d_1y &= 0, \\ hv + kd_1v + d_1z &= 0. \end{aligned}$$

Multiplirt man aber bezüglich mit  $\lambda, \mu, v$  und addirt, so wird  $h = 0$ , und die letzten drei Gleichungen sind dann die Gleichungen 2), wenn  $\varphi = -k$  gesetzt wird.

Wir wollen aber auch aus diesen Gleichungen einen Beweis für den Dupin'schen Satz ableiten. Zu dem Ende ist aber noch Folgendes zu bemerken. Die obigen Betrachtungen beziehen sich auf

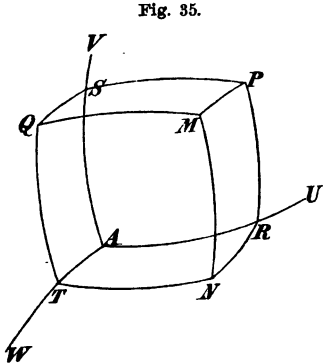


Fig. 35.

ein Coordinatensystem  $u$  und  $v$  für Linien auf einer Fläche. Es lässt sich dies System aber auch ausdehnen für Flächenschaaren.

Denken wir uns drei Schaaren von Flächen (Fig. 35), welche einen körperlichen Raum ausfüllen und die wir mit I, II, III bezeichnen wollen. Durch einen festen Punkt  $A$  im Raume legen wir nun die drei Flächen  $WAV$  aus Schaar I,  $WAU$  aus Schaar II,  $UAV$  aus Schaar III, die sich bezüglich in den Curven  $AU$ ,  $AV$  und  $AW$  schneiden.

Ferner legen wir durch den veränderlichen Punkt  $M$  drei entsprechende Flächen  $NMP$ ,  $PMQ$  und  $NMQ$ . Die von den Curven  $AU, AV$  und  $AW$  bezüglich durch diese Flächen abgeschnittenen Stücke  $AR, AS$  und  $AT$  bezeichnen wir mit  $u, v, w$ , und es ist klar, dass für die Fläche  $NMP$  der Werth von  $u$ , für  $PMQ$  der von  $v$  und für  $NMQ$  der von  $w$  unverändert bleibt; hieraus folgt dann, dass für die Schnittlinien dieser Flächen, also für  $MQ$ :  $v$  und  $w$ , für  $MN$ :  $w$  und  $u$  endlich, für  $MP$ :  $u$  und  $v$  constant sind. Demgemäss kann ein Fortschreiten auf einer dieser Linien durch ein Differentiiren be-

züglich nach  $u$ ,  $v$  und  $w$  allein, oder nach Analogie des Vorigen durch die Zeichen  $d$ ,  $d_1$ ,  $d_2$  angezeigt werden. Nehmen wir jetzt an, dass die drei Flächenschaaren einander orthogonal schneiden, so ergeben sich hieraus die Gleichungen:

$$d_1 x d_2 x + d_1 y d_2 y + d_1 z d_2 z = 0,$$

$$d_2 x d_1 x + d_2 y d_1 y + d_2 z d_1 z = 0,$$

$$d x d_1 x + d y d_1 y + d z d_1 z = 0.$$

Differentiiren wir aber jede dieser Gleichungen, die erste nach Zeichen  $d$ , die zweite nach  $d_1$ , die dritte nach  $d_2$ , so ergibt sich, wenn wir wieder unter  $\Sigma$  eine Summe von drei auf  $x$ ,  $y$ ,  $z$  bezüglichen Gliedern verstehen:

$$\Sigma d_1 x d d_2 x + \Sigma d_2 x d d_1 x = 0,$$

$$\Sigma d_2 x d d_1 x + \Sigma d x d_2 d_1 x = 0,$$

$$\Sigma d x d_1 d_2 x + \Sigma d_1 x d d_2 x = 0.$$

Die Differenz z. B. der beiden ersten Gleichungen aber giebt:

$$\Sigma d_1 x d d_2 x - \Sigma d x d_1 d_2 x = 0,$$

was nur mit der dritten verträglich ist, wenn:

$$\Sigma d x d_1 d_2 x = 0, \quad \Sigma d_1 x d d_2 x = 0,$$

also auch  $\Sigma d_2 x d d_1 x = 0$  ist.

Nun stehen aber die drei Flächen aufeinander normal, und die Tangente der Schnittlinie von zweien derselben ist also Normale der dritten Fläche. Bezeichnet man also die Richtungscosinus dieser Normalen wieder mit  $\lambda$ ,  $\mu$ ,  $\nu$ , so sind diese Grössen etwa für Fläche  $NMQ$  den Grössen  $d_2 x$ ,  $d_2 y$ ,  $d_2 z$ , die für Linie  $MP$  gelten, proportional, und man hat:

$$\lambda d d_1 x + \mu d d_1 y + \nu d d_1 z = 0,$$

also diejenige Gleichung, welche in Verbindung mit der bereits angenommenen  $d x d_1 x + d y d_1 y + d z d_1 z = 0$  die Krümmungslinien definirt. Hiermit aber ist der Dupin'sche Satz bewiesen.

## Ueber geradlinige Flächen.

### § 88.

Als geradlinige Flächen haben wir schon gelegentlich solche bezeichnet, in welchen sich durch jeden Punkt wenigstens eine Gerade legen lässt, d. h. solche, die man sich durch Bewegung einer Geraden entstanden denken kann.

Hierzu gehören alle Cylinder- und Kegelflächen, das einschalige Hyperboloid und das hyperbolische Paraboloid. Wir werden jedoch

sehen, dass die beiden ersteren einer besondern Gruppe dieser Flächen angehören.

Zunächst jedoch suchen wir die allgemeine Gleichung der geradlinigen Flächen.

Die Gleichungen der Geraden, durch deren Bewegung die Fläche entstanden ist, die wir als Erzeugungslinie bezeichnen, seien in der Form gegeben:  $x = ax + b$ ,  $z = a_1 y + b_1$ . Es müssen dann  $a$ ,  $b$ ,  $a_1$ ,  $b_1$  als Functionen irgend eines Parameters  $t$  gegeben sein. Durch Elimination von  $t$  entsteht dann die Gleichung unserer Fläche.

Offenbar kann dieser Parameter, den wir eliminiren, eine der Grössen  $a$ ,  $b$ ,  $a_1$ ,  $b_1$  selbst sein, und wir können somit die andern Constanten als Functionen von  $a$  ansehen. Somit können wir die allgemeinste Gleichung einer geradlinigen Fläche so schreiben:

$$\begin{cases} z = a \cdot x + F(a) \\ z = \varphi(a) \cdot y + f(a) \end{cases}$$

Wollen wir die Gleichung dieser Fläche so darstellen, dass  $x$ ,  $y$ ,  $z$  als Functionen zweier unabhängigen Variablen gegeben sind, so gehen wir von folgender Gleichung der geraden Linie aus:

$$\frac{x - \xi}{a} = \frac{y - \eta}{b} = \frac{z - \zeta}{c} = v,$$

wo  $x$ ,  $y$ ,  $z$  die laufenden Coordinaten,  $\xi$ ,  $\eta$ ,  $\zeta$  die eines gegebenen Punktes der Erzeugungslinie, und  $a$ ,  $b$ ,  $c$  die Cosinus der Winkel sind, welche die Linie mit den Axen macht, dann ist noch  $a^2 + b^2 + c^2 = 1$ .  $v$  ist dann die Entfernung eines beliebigen Punktes ( $xyz$ ) der Linie vom Punkte ( $\xi\eta\zeta$ ). Man hat dann:

$$x = \xi + av, \quad y = \eta + bv, \quad z = \zeta + cv.$$

Nimmt man nun  $\xi$ ,  $\eta$ ,  $\zeta$  und  $a$ ,  $b$ ,  $c$  als Functionen einer Variablen  $u$ , so dass  $a$ ,  $b$ ,  $c$  nur der Bedingung unterworfen sind:  $a^2 + b^2 + c^2 = 1$ , und denkt sich  $v$  als zweite Variable, so stellen diese drei Gleichungen die geradlinige Fläche vor. Setzt man  $v = 0$ , so wird  $x = \xi$ ,  $y = \eta$ ,  $z = \zeta$ . Diese Gleichungen, welche  $u$  enthalten, geben dann die Gleichung einer Curve, und zwar derjenigen, welche bei der Bewegung der Erzeugungslinie der Punkt ( $\xi\eta\zeta$ ) beschreibt. Wir wollen diese Curve, die also durch  $v = 0$  bestimmt ist, Fundamentalcurve der geradlinigen Fläche nennen. Somit ist also auch  $v$  das Stück der Erzeugungslinie von einem beliebigen Punkte ( $xyz$ ) bis zu dem zugehörigen ( $\xi\eta\zeta$ ) der Fundamentalcurve.

$u$  gleich constant dagegen giebt die Gleichungen einer bestimmten Lage der Erzeugungslinie.

Uebrigens ist es nicht nöthig, dass  $a, b, c$  die Gleichung  $a^2 + b^2 + c^2 = 1$  erfüllen. Tritt dies nicht ein, so sind eben  $a, b, c$  nur den angeführten Cosinus proportional, auch stellt in den Gleichungen  $x = \xi + av$  u. s. w.  $v$  nicht die Entfernung der Punkte  $(xyz)$  und  $(\xi\eta\zeta)$  vor.

Als Beispiel diene folgende Fläche:

$$x = \sqrt{p} \frac{u+v}{2}, \quad y = \sqrt{q} \frac{u-v}{2}, \quad z = \frac{uv}{2}.$$

Da sich für  $v = 0$ ,  $x = \xi$ ,  $y = \eta$ ,  $z = \zeta$  ergibt, so ist:

$$\xi = \frac{u}{2} \sqrt{p}, \quad \eta = \frac{u}{2} \sqrt{q}, \quad \zeta = 0,$$

$$a = \frac{\sqrt{p}}{2}, \quad b = -\frac{\sqrt{q}}{2}, \quad c = \frac{u}{2},$$

und unsere Gleichungen nehmen die Formen an:

$$\frac{x - \xi}{\frac{\sqrt{p}}{2}} = \frac{y - \eta}{-\frac{\sqrt{q}}{2}} = \frac{z}{\frac{u}{2}} = v.$$

Die obigen Werthe von  $\xi, \eta, \zeta$  geben die Fundamentalcurve, sie liegt also in der Ebene  $xy$ , und die Tangente ihres Winkels mit der  $x$ -Axe ist gleich  $\sqrt{\frac{q}{p}}$ .

Unsere Fläche entsteht, wenn man durch jeden Punkt dieser Curve eine Gerade legt, deren Winkel mit den Axen bezüglich die Cosinus haben:

$$\frac{\sqrt{p}}{2r}, \quad -\frac{\sqrt{q}}{2r}, \quad \frac{u}{2r},$$

wenn  $r = \frac{1}{2}\sqrt{p + q + u^2}$  ist.

Sollen die Erzeugungslinien der Fläche bestimmt werden, so ist  $u$  allein als constant zu betrachten. Man erhält aber durch Elimination von  $v$  aus den gegebenen Gleichungen:

$$v = \frac{2x}{\sqrt{p}} - u = u - \frac{2y}{\sqrt{q}} = \frac{2z}{u},$$

also

$$1) \quad u = \frac{x}{\sqrt{p}} + \frac{y}{\sqrt{q}},$$

$$2) \quad \frac{2z}{u} = \frac{x}{\sqrt{p}} - \frac{y}{\sqrt{q}}.$$

Beide Gleichungen drücken Ebenen aus, die Gleichung 1) aber eine Ebene, welche sich selbst parallel bleibt, wenn man  $u$  ändert. Also liegen alle Geraden der Fläche in parallelen Ebenen oder sind einer Ebene parallel. Man findet aber ebenso, wenn man  $u$  eliminirt:

$$3) \quad v = \frac{x}{\sqrt{p}} - \frac{y}{\sqrt{q}}$$

und

$$4) \quad \frac{2z}{v} = \frac{x}{\sqrt{p}} + \frac{y}{\sqrt{q}};$$

das System der Curven  $v = \text{const.}$  ist also ebenfalls eine Schaar von Geraden, die wegen der Gleichung 3) einer Ebene parallel ist. Auf der vorliegenden Fläche liegen also zwei Schaaren von Geraden, von denen jede Schaar einer Ebene parallel ist. Die Fläche ist ein hyperbolisches Paraboloid; seine Gleichung in der gewöhnlichen Form:  $2z = \frac{x^2}{p} - \frac{y^2}{q}$ , ergibt sich durch Elimination von  $u$  aus 1) und 2).

### § 89.

Entwickeln wir jetzt die Gleichung der Tangentialebene in irgend einem Punkte der geradlinigen Fläche. Die allgemeine Gleichung der Tangentialebene ist

$$(X - x)A + (Y - y)B + (Z - z)C = 0$$

(§ 76 Schluss), wo  $X, Y, Z$  die laufenden Coordinaten,  $x, y, z$  die irgend eines Punktes der Fläche und  $A, B, C$  die in § 73 angegebenen Determinanten sind. Für die geradlinigen Flächen wird nun  $A$  oder

$$\begin{aligned} & \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v} - \frac{\partial y}{\partial v} \cdot \frac{\partial z}{\partial u} \\ &= \left( \frac{d\eta}{du} + v \frac{db}{du} \right) c - b \left( \frac{d\xi}{du} + v \frac{dc}{du} \right) = c \frac{d\eta}{du} - b \frac{d\xi}{du} + v \left\{ c \frac{db}{du} - b \frac{dc}{du} \right\}, \end{aligned}$$

oder wenn wir das Binom der beiden ersten Glieder mit  $l$ , den Factor von  $v$  mit  $l_1$  bezeichnen, und  $m, m_1, n, n_1$  die entsprechenden Grössen bei  $B$  und  $C$  sind, so ist

$$A = l + l_1 v, \quad B = m + m_1 v, \quad C = n + n_1 v.$$

Demnach wird unsere Gleichung folgende:

$$\begin{aligned} & X(l + l_1 v) + Y(m + m_1 v) + Z(n + n_1 v) \\ &= x(l + l_1 v) + y(m + m_1 v) + z(n + n_1 v) \\ &= (\xi + av)(l + l_1 v) + (\eta + bv)(m + m_1 v) + (\zeta + cv)(n + n_1 v), \end{aligned}$$

oder, wie man sich leicht überzeugt,

$$= \xi(l + l_1 v) + \eta(m + m_1 v) + \zeta(n + n_1 v).$$

Wir können also, wenn wir für  $l, l_1$  u. s. w. ihre Werthe zurückssetzen und wenn wir die Differentiationen nach  $u$  durch Accente bezeichnen, die Gleichung der Tangentialebene so schreiben:

$$\begin{aligned} \text{A)} \quad & (X - \xi) \{c\eta' - b\xi' + v(cb' - bc')\} \\ & + (Y - \eta) \{a\xi' - c\xi' + v(ac' - ca')\} \\ & + (Z - \xi) \{b\xi' - a\eta' + v(ba' - ab')\} = 0. \end{aligned}$$

Wir beantworten hiernach folgende Frage:

Welche Fläche bilden alle diejenigen Normalen, welche durch eine Erzeugungslinie gehen?

Die Gleichung der Normale, d. h. einer Geraden, die durch den Punkt  $(xy\xi)$  geht und auf der Tangentialebene normal steht, können wir mit Wiedereinführung der Grössen  $l, l_1$  u. s. w. folgendermassen schreiben:

$$\frac{X - x}{l + l_1 \cdot v} = \frac{Y - y}{m + m_1 \cdot v} = \frac{Z - z}{n + n_1 \cdot v} = w.$$

Für alle Punkte auf derselben Erzeugungslinie ist nur  $v$  verschieden,  $u$  bleibt dasselbe. Um daher den Ort aller Normalen zu finden, welche entlang dieser Erzeugungslinie gezogen werden können, muss man aus den Gleichungen der einen Normale  $v$  eliminiren. Wir schreiben sie zu dem Ende in folgender Gestalt:

$$X - x = lw + l_1vw,$$

oder, da  $x = \xi + av$  ist,

$$X - \xi = av + lw + l_1v \cdot w,$$

$$Y - \eta = bv + mw + m_1v \cdot w,$$

$$Z - \xi = cv + nw + n_1v \cdot w,$$

und haben somit drei Gleichungen, aus denen wir  $v$  und  $w$  eliminiren müssen. Es ist nun, wenn man die Gleichungen nach  $v, w$  und  $v \cdot w$  auflöst:

$$\begin{vmatrix} a & l & l_1 \\ b & m & m_1 \\ c & n & n_1 \end{vmatrix} v = \begin{vmatrix} X - \xi & l & l_1 \\ Y - \eta & m & m_1 \\ Z - \xi & n & n_1 \end{vmatrix}, \quad \begin{vmatrix} a & l & l_1 \\ b & m & m_1 \\ c & n & n_1 \end{vmatrix} w = - \begin{vmatrix} X - \xi & a & l_1 \\ Y - \eta & b & m_1 \\ Z - \xi & c & n_1 \end{vmatrix}$$

$$\text{und} \quad \begin{vmatrix} a & l & l_1 \\ b & m & m_1 \\ c & n & n_1 \end{vmatrix} v \cdot w = \begin{vmatrix} X - \xi & a & l \\ Y - \eta & b & m \\ Z - \xi & c & n \end{vmatrix},$$

folglich, wenn man die ersten beiden Gleichungen mit einander, und die letzte mit dem Coefficienten, welchen  $v \cdot w$  in ihr hat, multiplicirt, und alsdann die rechten Seiten wegen der Identität der linken einander gleich setzt:

$$\begin{vmatrix} X - \xi & l & l_1 \\ Y - \eta & m & m_1 \\ Z - \xi & n & n_1 \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} X - \xi & a & l_1 \\ Y - \eta & b & m_1 \\ Z - \xi & c & n_1 \end{vmatrix} + \begin{vmatrix} X - \xi & a & l \\ Y - \eta & b & m \\ Z - \xi & c & n \end{vmatrix} \cdot \begin{vmatrix} a & l & l_1 \\ b & m & m_1 \\ c & n & n_1 \end{vmatrix} = 0.$$



Dies ist eine Gleichung zweiten Grades in Bezug auf  $X - \xi$ ,  $Y - \eta$ ,  $Z - \zeta$ . Wir haben somit folgenden Satz gefunden: Wenn man in einer geradlinigen Fläche entlang einer geraden Linie der Fläche ihre Normalen zieht, so bilden sie eine Fläche zweiten Grades, welche, weil alle Normalen auf einer Geraden senkrecht stehen, also der darauf senkrechten Ebene parallel sind, ein hyperbolisches Paraboloid ist.

§ 90.

Es soll noch an einem Beispiele gezeigt werden, wie eine Fläche durch Bewegung einer Geraden entsteht. Wir wählen folgende Aufgabe: Eine gerade Linie soll so geführt werden, dass sie immer durch drei feste nicht zu zweien in einer Ebene liegende Gerade geht.

Um diese Betrachtung möglichst einfach zu gestalten, sei die eine der drei festen Geraden die  $x$ -Axe, ihre kürzeste Entfernung von der zweiten, also die beiden gemeinschaftliche rechtwinklige Linie die  $z$ -Axe, die zweite also der  $xy$ -Ebene parallel. Dann sind bezüglich die Gleichungen der drei festen Linien:

$$\begin{aligned} 1) \quad y = 0, \quad z = 0, & \qquad 2) \quad y = gx, \quad z = h, \\ 3) \quad y = kx + l, \quad z = mx + n; \end{aligned}$$

die Coefficienten sind alle gegebene Constanten.

Seien jetzt die Gleichungen der Erzeugungslinie:

$$z = ax + b = cy.$$

Der zweite Werth von  $z$  enthält nämlich kein constantes Glied, weil für den Schnittpunkt mit der ersten Linie  $z$  und  $y$  gleichzeitig verschwinden. Für den Schnittpunkt mit der zweiten Linie sei nun  $x = x_0$  und wir haben:

$$h = ax_0 + b = cgx_0,$$

also nach Elimination von  $x_0$ :  $ah = cg(h - b)$ . Aus der Gleichung der Erzeugungslinie kann man mittelst dieser Gleichung etwa  $b$  wegschaffen, und erhält:  $\frac{h(cg - a)}{cg} = b$ , so dass die Gleichungen der Erzeugungslinie sich nun schreiben:

$$I) \quad z = cy, \quad z = ax + h - \frac{a}{c} p,$$

wenn wir  $\frac{h}{g} = p$  setzen. Für den Schnittpunkt der Erzeugungslinie mit der dritten Linie geben die Gleichungen 3) und I), wenn wir  $x, y, z$  eliminiren:

$$c(m - a)(cl - n) = (m - ck)(ch - cn - ap),$$

oder:

$$II) \quad c^2(hk - kn + ml - al) + c(an - apk - hm) + map = 0.$$

Aus den Gleichungen I) und II) ist nun  $a$  und  $c$  zu eliminiren, um die Gleichung der geradlinigen Fläche zu erhalten; I) aber giebt  $c = \frac{z}{y}$  und  $a = \frac{z(z-h)}{xz-xy}$ . Es wird also Gleichung II), wenn man nach Einsetzen dieser Werthe von  $y$  und  $z$  den Factor  $z^2$  weghebt:

$$m p y^2 - l z^2 + (h k + m l - k n) x z - h m x y + y z (n - p k) - y (p m l - p k n - h p k) + h l = 0.$$

Dies ist eine Fläche zweiten Grades, und zwar ein einschaliges Hyperboloid, da weder ein zweischaliges noch ein Ellipsoid gerade Linien einhüllen können, die Gleichung aber mehr willkürliche Constanten enthält, als dem Paraboloid zukommen.

### Abwickelbare Flächen.

#### § 91.

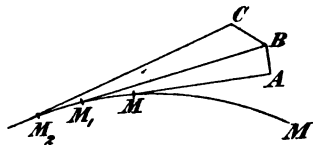
Unter abwickelbaren Flächen verstanden wir diejenigen geradlinigen Flächen, worin je zwei aufeinander folgende Geraden in einer Ebene liegen. Sind diese sämtlichen Geraden einander parallel, so haben wir einen allgemeinen Cylinder; gehen sie alle durch denselben Punkt, so bilden sie einen Kegel; schneiden sich aber je zwei aufeinander folgende in verschiedenen Punkten, was der allgemeinste Fall ist, so wird die Reihe dieser continuirlich aufeinander folgenden Punkte eine Curve doppelter Krümmung bilden, deren Tangenten die Erzeugungslinien sind und welche man Wendungskante oder Wendungcurve (*arrête de rebroussement*) nennt, während jede der Geraden, welche die Fläche bilden, Erzeugungslinie genannt wird. Der Name „abwickelbare Fläche“ kommt daher, dass, wenn man die Ebene je zweier aufeinander folgenden Geraden mittelst einer unendlich kleinen Drehung um ihre Erzeugungslinie in diejenige Ebene bringt, welche die letztere mit der vorhergehenden Erzeugungslinie macht und so mit der nächstfolgenden Ebene fortfährt, schliesslich eine einzige Ebene entsteht, in welcher sämtliche Erzeugungslinien die Schaar der Tangenten der somit in eine ebene Curve verwandelten Wendungskante bilden. Hiernach kann man sich jede abwickelbare Fläche auch entstanden denken durch die Schaar der Tangenten irgend einer Curve doppelter Krümmung.

Offenbar bilden auch sämtliche Tangentialebenen einer Fläche, welche dieselbe in einer gegebenen Curve berühren, eine abwickelbare Fläche, deren Erzeugungslinien die conjugirten Tangenten der Tangenten sind, welche die gegebene Curve berühren, denn je zwei aufeinander folgende dieser conjugirten Tangenten liegen in einer Ebene.

Im Falle, dass diese gegebene Curve eine Krümmungslinie ist, haben wir nun gefunden, dass ihre Tangenten die conjugirten Tangenten, also die Erzeugungslinien, dieselbe rechtwinklig schneiden. Wird nun die abwickelbare Fläche in der oben beschriebenen Weise in eine Ebene verwandelt, so hört der Winkel zwischen den Erzeugungslinien, also den Tangenten der Wendungskante mit denen der gegebenen jetzt ebenen Curve nicht auf ein rechter zu sein, also die letztere wird die Evolvente der Wendungskante. Dasselbe findet noch bei einer andern Art der abwickelbaren Flächen statt, bei denjenigen nämlich, welche die durch eine Krümmungslinie gehenden Normalen einer Fläche bilden, von denen ja gezeigt wurde, dass je zwei aufeinander folgende in einer Ebene liegen. Da auch diese auf der Krümmungslinie senkrecht stehen, so wird letztere beim Abwickeln die Evolvente der Wendungskante. (Auch in der ursprünglichen Lage beider Curven haben wir bereits die letztere als Evolute der Krümmungslinie bezeichnet.)

Diese Betrachtung giebt nun Veranlassung, den Begriff der Evolvente auch auf Curven doppelter Krümmung zu übertragen. Wir bezeichnen nämlich als Evolvente einer solchen diejenige Curve, welche die Tangenten der gegebenen Curve rechtwinklig schneiden. Man kann die Evolvente doppelt gekrümmter Curven eben so wie

Fig. 36.



die der Ebene entstanden denken, indem man von einer Tangente, die in  $M$  berührt, ein beliebiges Stück  $AM$  abschneidet (Fig. 36) und dies in der Krümmungsebene so um den Berührungspunkt  $M$  dreht, dass sie in die Richtung der benachbarten Tan-

gente, der Punkt  $A$  aber in  $B$  fällt, dann das so abgeschnittene Stück  $M_1B$  der letzteren so um den Berührungspunkt  $M_1$  dreht, bis sie in die nächstfolgende Tangente fällt u. s. w. Offenbar, da  $AM$  beliebig, hat jede Curve wie die ebenen unendlich viel Evolventen.

Hiernach also ist jede Krümmungslinie Evolvente sowohl derjenigen Curve, welche von den Schnittpunkten je zweier nächsten ihren Tangenten conjugirten Tangenten gebildet wird, als auch derjenigen Curve, welche die Schnittpunkte der durch sie gehenden Normalen bilden, und die wir bereits als Evolute der Krümmungslinie bezeichnet haben.

Kehren wir jetzt nochmals zu den allgemeinen abwickelbaren Flächen zurück, so kann man eine solche auch sich so entstanden denken, dass eine Ebene sich nach einem gewissen Gesetze bewegt, also etwa so, dass dieselbe immer zwei Curven, die nicht beide in derselben

Ebene liegen, berührt. In jedem Falle wird die bewegte Ebene in jeder Lage eine Tangentialebene der abwickelbaren Fläche sein, oder dieselbe einhüllen.

§ 92.

Wir stellen jetzt folgende Frage:

Bei welchen geradlinigen Flächen liegen die durch eine der Erzeugungslinie gehenden Normalen in einer Ebene?

Zunächst ist klar, dass diese Normalen einander parallel sein müssen, da sie in einer Ebene liegen, und auf einer Geraden, der Erzeugungslinie, senkrecht stehen. Somit steht auch jede Tangentialebene, die durch diese Erzeugungslinie geht, auf einer beliebigen dieser Normalen senkrecht, d. h. alle diese Tangentialebenen fallen zusammen, bilden also eine einzige Ebene, durch deren Bewegung die geradlinige Fläche entstanden ist, sie muss also eine abwickelbare Fläche sein.

Hiernach sind auch sehr leicht die Krümmungslinien der abwickelbaren Flächen zu bestimmen.

Da die Normalen in den Erzeugungslinien in eine Ebene fallen, so bilden diese Erzeugungslinien das eine System der Krümmungslinien. Das zweite bilden die auf denselben lothrechten Curven, d. h. die Evolventen der Wendungskante.

Es soll aber die eben gefundene Definitionseigenschaft der abwickelbaren Flächen noch durch Rechnung, die allerdings bedeutend verwickelter ist, nachgewiesen werden.

Alle Punkte einer Erzeugungslinie (§ 88) einer beliebigen geradlinigen Fläche haben die Gleichung  $u = \text{const.}$ , also die Grössen  $\xi, \eta, \zeta, a, b, c$  gemeinschaftlich, unterscheiden sich also nur durch den Werth des  $v$ . Sollen daher alle Punkte einer Geraden dieselbe Tangentialebene haben, so muss aus der Gleichung der Tangentialebene  $v$  herausfallen.

Dies ist erstens dadurch möglich, dass die Coefficienten des  $v$  in der Gleichung des § 89 A) verschwinden:

$$cb' - bc' = 0, \quad ca' - ac' = 0, \quad ab' - ba' = 0,$$

oder 
$$\frac{b'}{b} = \frac{c'}{c} = \frac{a'}{a},$$

wie man die Gleichungen schreiben kann, wenn  $a, b, c$  von Null verschieden sind. Sie sind irgendwelche bestimmte Functionen von  $u$ . Setzen wir daher die drei gleichen Brüche gleich  $U$ , so erhält man durch Integration der dadurch entstehenden drei Gleichungen:

$$\frac{da}{a} = \frac{db}{b} = \frac{dc}{c} = U, \quad la = \int U du + lC,$$

$$\text{oder} \quad a = C \cdot e^{\int U du}, \quad \text{ebenso} \quad b = C_1 \cdot e^{\int U du}, \quad c = C_2 \cdot e^{\int U du},$$

wo  $C$  eine beliebige Constante ist.

Da aber  $a^2 + b^2 + c^2 = 1$  ist, wenn man (§ 88) unter  $a, b, c$  die Richtungscosinus der Erzeugungslinie versteht, so ist:

$$(C^2 + C_1^2 + C_2^2)e^{2\int U du} = 1 \quad \text{oder} \quad e^{\int U du} = \frac{1}{\sqrt{C^2 + C_1^2 + C_2^2}},$$

also constant; somit haben in diesem Falle  $a, b, c$  constante Werthe, d. h. alle erzeugenden Geraden der Fläche bilden mit den Axen denselben Winkel, oder sind einander parallel. Die geradlinige Fläche ist also eine Cylinderfläche, denn diese entsteht, wenn man durch eine Curve eine Reihe paralleler Geraden zieht.

Ist dagegen einer der Cosinus, z. B.  $b = 0$ , so werden zwei der obigen drei Coefficienten von selbst Null, der dritte, hier  $ca' - ac' = 0$  gesetzt, giebt wie oben integrirt:

$$a = C \cdot e^{\int U du}, \quad b = 0, \quad c = C_2 \cdot e^{\int U du};$$

die Betrachtung ist also dieselbe wie vorhin, nur dass die Constante  $C_1 = 0$  ist; es ergibt sich also wiederum die Cylinderfläche.

Sind zwei der Cosinus z. B.  $b = 0$  und  $a = 0$ , so wird  $c = 1$ ; es sind also dann alle Geraden parallel der  $z$ -Axe und erzeugen somit wiederum eine Cylinderfläche.

Wenn also die Coefficienten, welche  $v$  in der Gleichung der Tangentialebene hat, einzeln Null sind, so ergibt sich auf jeden Fall eine Cylinderfläche.

Zweitens fällt aber auch  $v$  fort, wenn  $\xi, \eta$  und  $\zeta$  constant sind, denn dann fallen aus der Gleichung A) des § 89 die Grössen  $\xi', \eta', \zeta'$ , die gleich Null sind, weg, und die Gleichung ist durch  $v$  theilbar. In diesem Falle schrumpft die Fundamentalcurve zu dem Punkte zusammen, welcher durch die Werthe von  $\xi, \eta, \zeta$  bestimmt wird. Die entstehende Fläche ist eine Kegelfläche, welche wie bekannt die in Frage stehende Eigenschaft mit der Cylinderfläche theilt.

Schliessen wir diese Flächen aus, so ist es, wenn wir jetzt die Gleichung der Tangentialebene so schreiben:

$$\begin{aligned} & (X - \xi)(cb' - bc') \left\{ v + \frac{c\eta' - b\zeta'}{cb' - bc'} \right\} \\ & + (Y - \eta)(ac' - ca') \left\{ v + \frac{a\zeta' - c\xi'}{ac' - ca'} \right\} \\ & + (Z - \zeta)(ba' - ab') \left\{ v + \frac{b\xi' - a\eta'}{ba' - ab'} \right\} = 0 \end{aligned}$$

drittens nur möglich, dass die Grösse  $v$  wegfällt, wenn die drei Klammergrössen einander gleich sind oder wenn

$$\frac{c\eta' - b\zeta'}{cb' - bc'} = \frac{a\zeta' - c\xi'}{ac' - ca'} = \frac{b\xi' - a\eta'}{ba' - ab'}$$

ist. Sind nun, wie wir voraussetzen, die Nenner dieser Brüche von Null verschieden, so kann man jedesmal zwei Grössen  $e$  und  $f$  finden, so dass  $\xi' = ea + fa'$ ,  $\eta' = eb + fb'$ , denn um diese Gleichungen aufzulösen, ist nur die Bedingung erforderlich, dass  $ab' - ba'$  von Null verschieden sei.  $e$  und  $f$  werden Functionen von  $u$  sein. Durch diese Substitution wird der dritte Bruch  $= f$ ; man hat also die Gleichung

$$\frac{c\eta' - b\zeta'}{cb' - bc'} = f \text{ oder } b\zeta' = -f(cb' - bc') + c\eta' = bec + f(cb' - cb' + bc'),$$

also  $\zeta' = ec + fc'$ . Es lassen sich also stets zwei Grössen  $e$  und  $f$  finden, so dass  $\xi', \eta', \zeta'$  ausgedrückt werden durch die Gleichungen:

$$\xi' = ea + fa', \quad \eta' = eb + fb', \quad \zeta' = ec + fc',$$

und dies ist die Bedingung, damit die Tangentialebene für alle Punkte einer erzeugenden Linie der Fläche unverändert bleibt. Dieselbe lautet, wenn man  $e$  und  $f$  eliminirt:

$$\xi'(bc' - cb') + \eta'(ca' - ac') + \zeta'(ab' - ba') = 0.$$

Diese Bedingung hat aber auch einen geometrischen Sinn. Um sie zu interpretiren, setzen wir für den Augenblick

$$\xi - f \cdot a = \alpha, \quad \eta - f \cdot b = \beta, \quad \zeta - f \cdot c = \gamma.$$

Dann sind  $\alpha, \beta, \gamma$  die Coordinaten eines Punktes, der offenbar der Gleichung genügt:

$$\frac{x - \xi}{a} = \frac{y - \eta}{b} = \frac{z - \zeta}{c}.$$

Denn setzt man  $\alpha$  für  $x$  u. s. w., so wird die Gleichung befriedigt. Alle Punkte  $\alpha, \beta, \gamma$  liegen somit auf der geradlinigen Fläche. Bestimmen wir die Tangente der Curve, deren Coordinaten  $\alpha, \beta, \gamma$  sind, so hat sie die Gleichung

$$\frac{X - \alpha}{\frac{d\alpha}{du}} = \frac{Y - \beta}{\frac{d\beta}{du}} = \frac{Z - \gamma}{\frac{d\gamma}{du}}.$$

Es ist aber

$$\begin{aligned} \frac{d\alpha}{du} &= \xi' - fa' - f'a = ea - f'a = (e - f')a, & \frac{d\beta}{du} &= (e - f')b, \\ \frac{d\gamma}{du} &= (e - f')c, \end{aligned}$$

also, wenn man diese Werthe und die für  $\alpha, \beta, \gamma$  selber in die Gleichung

chung der Tangente substituirt und zugleich mit  $e - f'$  die Gleichung multiplicirt:

$$\frac{X - \xi + fa}{a} \text{ oder } \frac{X - \xi}{a} + f = \frac{Y - \eta}{b} + f = \frac{Z - \zeta}{c} + f$$

oder:

$$\frac{X - \xi}{a} = \frac{Y - \eta}{b} = \frac{Z - \zeta}{c}.$$

Dies ist aber die Gleichung einer Erzeugungslinie. Wir haben also den Satz gefunden, dass in diesem Falle sämtliche geraden Linien der Fläche Tangenten an eine Curve sind, die auf ihr liegt. Es ist dies aber eine der Definitionseigenschaften der abwickelbaren Fläche. Die Curve, zu welcher sämtliche Erzeugungslinien Tangenten sind, wurde schon oben als Wendungskante bezeichnet.

### § 93.

Zum Verständniss des Folgenden bemerken wir: Es war öfter die Rede von Linien die sich schneiden oder nicht schneiden, die aber in jedem Falle einen unendlich kleinen Winkel mit einander bilden, ebenso von unendlich kleinen aber als eben betrachteten Flächen u. s. w.

Dies ist nun, wie allerdings eigentlich selbstverständlich, so aufzufassen: Wenn sich aus irgend einer Rechnung etwa ergibt, dass zwei endliche Linien einen unendlich kleinen Winkel mit einander bilden, so werden wir sie als zusammenfallend bezüglich parallel betrachten, so lange nur endliche Grössen in Betracht kommen, und allgemein: gegen endliche Grössen verschwinden die unendlich kleinen. Berechnet man aber Grössen, die z. B. in unserem Falle unendlich klein von der Ordnung wie der betrachtete Winkel sind, so wird man diese Linien als von einander getrennt ansehen müssen, und ihr Zusammenfallen bezüglich ihre Parallelität ist nur anzunehmen, wenn dieser Winkel unendlich klein von höherer Ordnung als der betrachteten Grössen ist. Auch ist solches bei unseren Untersuchungen immer ersichtlich.

Das Ergebniss unserer Betrachtungen also ist, dass man bei allen Untersuchungen mit unendlich kleinen Grössen Rücksicht zu nehmen hat auf die Ordnung der Grössen, welche schliesslich sich ergeben. Es darf also z. B. nicht während der Rechnung eine Grösse zweiter Ordnung gegen eine solche erster Ordnung vernachlässigt werden, wenn man nicht übersieht, dass der in der Schlussformel aus der Grösse zweiter Ordnung sich ergebende Theil unendlich klein gegen den übrigen Theil der Schlussformel ist. Bei dem Folgenden ist von dieser Betrachtung ausgegangen.

Wir lösen jetzt folgende Aufgabe:

Es sei ein System continuirlich aufeinander folgender Geraden gegeben. Die Gleichungen einer solchen schreiben wir:

$$\frac{x - \xi}{a} = \frac{y - \eta}{b} = \frac{z - \zeta}{c},$$

wo  $\xi, \eta, \zeta, a, b, c$  Functionen einer Variablen  $u$  sein sollen. Wir erhalten dann die Gleichungen einer andern Linie des Systems, wenn wir für  $u$ :  $u + \Delta u$ , für  $\xi$ :  $\xi + \Delta \xi$ , für  $a$ :  $a + \Delta a$  u. s. w. schreiben, sodass diese Gleichungen lauten:

$$\frac{x - \xi - \Delta \xi}{a + \Delta a} = \frac{y - \eta - \Delta \eta}{b + \Delta b} = \frac{z - \zeta - \Delta \zeta}{c + \Delta c}.$$

Legen wir durch die erste Linie eine Ebene, so wird deren Gleichung sein:  $\alpha(x - \xi) + \beta(y - \eta) + \gamma(z - \zeta) = 0$ . Man hat also, da die gegebene Linie in dieser Ebene liegt,

$$\alpha a + \beta b + \gamma c = 0.$$

Legt man nun aber durch die zweite Linie ebenfalls eine Ebene, welche der ersteren parallel ist, was ja immer möglich ist für eine bestimmte Lage dieser Ebenen, so hat man in gleicher Weise, da  $\alpha, \beta, \gamma$  für beide Ebenen identisch sind:

$$\alpha(a + \Delta a) + \beta(b + \Delta b) + \gamma(c + \Delta c) = 0,$$

also auch:

$$\alpha \Delta a + \beta \Delta b + \gamma \Delta c = 0.$$

Diese beiden Gleichungen bestimmen die Verhältnisse:

$$\alpha : \beta : \gamma = b \Delta c - c \Delta b : c \Delta a - a \Delta c : a \Delta b - b \Delta a.$$

Da aber von  $\alpha, \beta, \gamma$  nur die Verhältnisse bestimmt sind, sie also einen willkürlichen gemeinschaftlichen Factor enthalten, so bestimmen wir diesen, indem wir setzen:

$$\alpha = b \Delta c - c \Delta b,$$

dann ist auch:

$$\beta = c \Delta a - a \Delta c, \quad \gamma = a \Delta b - b \Delta a.$$

Diese Werthe setzen wir für  $\alpha, \beta, \gamma$  in die Gleichungen beider Ebenen, welche lauten:

$$\alpha x + \beta y + \gamma z = \alpha \xi + \beta \eta + \gamma \zeta,$$

$$\alpha x + \beta y + \gamma z = \alpha(\xi + \Delta \xi) + \beta(\eta + \Delta \eta) + \gamma(\zeta + \Delta \zeta).$$

Ist nun die Gleichung irgend einer Ebene:  $Ax + By + Cz = p$  und sind  $A, B, C$  die Richtungscosinus des Lothes auf dieser Ebene, so ist  $p$  die Entfernung der Ebene vom Anfangspunkte. Diese Grösse  $p$  ist nun für unsere Ebene bezüglich gleich der rechten Seite der entsprechenden Gleichung dividirt durch  $\sqrt{\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2}$ . Die Differenz



beider so gefundenen Ausdrücke aber giebt die Entfernung beider Ebenen von einander, und diese Entfernung ist also:

$$p = \frac{\alpha \Delta \xi + \beta \Delta \eta + \gamma \Delta \zeta}{\sqrt{\alpha^2 + \beta^2 + \gamma^2}},$$

und dies ist zugleich die kürzeste Entfernung der beiden gegebenen Linien. Wir haben demnach folgenden Ausdruck:

$$p = \frac{(b \cdot \Delta c - c \cdot \Delta b) \Delta \xi + (c \cdot \Delta a - a \cdot \Delta c) \Delta \eta + (a \cdot \Delta b - b \cdot \Delta a) \Delta \zeta}{\sqrt{(b \cdot \Delta c - c \cdot \Delta b)^2 + (c \cdot \Delta a - a \cdot \Delta c)^2 + (a \cdot \Delta b - b \cdot \Delta a)^2}}.$$

Denken wir uns nun, dass  $\Delta u$  immer kleiner wird, so wird offenbar  $p$  zugleich kleiner, und zwar bleibt  $p$  im Allgemeinen von derselben Ordnung wie  $\Delta u$ . Man kann nun die Frage aufwerfen: In welchem Falle ist die kürzeste Entfernung der beiden auf einander folgenden geraden Linien nicht ein unendlich Kleines der ersten Ordnung, sondern einer höheren Ordnung? Wir setzen zu dem Ende  $\Delta u = h$  und denken uns die Zuwüchse von  $a, b$  u. s. w. nach dem Taylor'schen Lehrsatz entwickelt. Dann wird

$$b \cdot \Delta c - c \cdot \Delta b = h(bc' - cb') + \frac{h^2}{2}(bc'' - cb'') + \dots,$$

also der Nenner des Ausdrucks für  $p$ :

$$h \cdot \sqrt{(bc' - cb')^2 + (ca' - ac')^2 + (ab' - ba')^2 + h\{\dots\} + \dots}.$$

Der Nenner bleibt somit stets positiv und von Null verschieden; wir können ihn also bezeichnen durch  $h \cdot N$ , wo  $N$  eine endliche Grösse ist. Der Zähler von  $p$  wird von der zweiten Ordnung:

$$h^2 \{ \xi'(bc' - cb') + \eta'(ca' - ac') + \zeta'(ab' - ba') \} \\ + \frac{h^3}{2} \{ \xi''(bc' - cb') + \xi'(bc'' - cb'') + \dots \} + \dots.$$

Also wird

$$p = \frac{h}{N} \{ \xi'(bc' - cb') + \dots \} \\ + \frac{h^2}{2N} \{ \xi''(bc' - cb') + \xi'(bc'' - cb'') + \dots \} + \dots.$$

Dieser Ausdruck kann nur dadurch ein unendlich Kleines einer höhern als der ersten Ordnung werden, dass der Coefficient von  $\frac{h}{N}$  Null wird. Es muss also, damit dies geschehe,

$$\xi'(bc' - cb') + \eta'(ca' - ac') + \zeta'(ab' - ba') = 0$$

sein, wodurch zugleich die Glieder zweiter Ordnung verschwinden, da der Coefficient von  $\frac{h^2}{2N}$  der genaue Differentialquotient des Coefficienten von  $\frac{h}{N}$  ist. Diese Bedingungsgleichung ist aber identisch mit

der des § 92, welche die Bedingung angiebt, dass die Tangentialebene entlang einer geraden Linie der Fläche sich nicht ändert. Wir haben somit den Lehrsatz gewonnen:

Die Bedingung, damit zwei Gerade eines Systems, welche einander unmittelbar folgen, eine Entfernung haben, welche gegen ein unendlich Kleines erster Ordnung verschwindet, stimmt ganz überein mit der Bedingung, dass die Tangentialebene der Fläche, welche von allen Geraden gebildet wird, entlang einer Geraden der Fläche ungeändert bleibt. In diesem Falle aber ist diese Entfernung sogar unendlich klein von der dritten Ordnung. So also ist es zu verstehen, dass zwei Erzeugende einer abwickelbaren Fläche einen Punkt gemein haben, nämlich wenn man Grössen von höherer als zweiter Ordnung vernachlässigt. Ein kürzerer Beweis ist der folgende.

Man habe die Gleichung einer Geraden:

$$\frac{x - \xi}{a} = \frac{y - \eta}{b} = \frac{z - \zeta}{c}$$

und die der unendlich nahen mit Vernachlässigung der unendlich kleinen Grössen höherer Ordnung:

$$\frac{x - \xi - d\xi}{a + da} = \frac{y - \eta - d\eta}{b + db} = \frac{z - \zeta - d\zeta}{c + dc},$$

wo  $d\xi = \frac{d\xi}{du} du$  u. s. w. ist. Die drei ersten gleichen Brüche wollen wir  $= \varepsilon$ , die andern drei  $= \kappa$  setzen. Die beiden Geraden haben nun einen Punkt gemein, wenn die Grössen  $x, y, z$  resp. in beiden Gleichungen einzeln gleich sind, d. h. wenn man  $x$  aus den Gleichungen  $x - \xi = a\varepsilon$ ,  $x - \xi - d\xi = \kappa a + \kappa da$  eliminiren darf und ebenso die beiden andern. Man erhält dadurch  $d\xi + \kappa a + \kappa da = \varepsilon a$  oder wenn man  $\kappa - \varepsilon = \lambda$  setzt:

$$d\xi + \lambda a + \kappa da = 0$$

und ebenso

$$d\eta + \lambda b + \kappa db = 0, \quad d\zeta + \lambda c + \kappa dc = 0.$$

Eliminirt man also  $\lambda$  und  $\kappa$  und dividirt noch die entstehende Gleichung mit  $du \cdot du$ , so findet man als die gesuchte Bedingung wie oben

$$\xi'(bc' - cb') + \eta'(ca' - ac') + \zeta'(ab' - ba') = 0.$$

#### § 94.

Gehen wir jetzt von der Definition aus, wonach eine abwickelbare Fläche durch Bewegung einer Ebene entsteht. Die Gleichung dieser Ebene sei  $z = l \cdot x + m \cdot y + n$ , wo  $l, m, n$  Functionen eines Parameters  $h$  sind, welchem wir nach und nach alle möglichen Werthe beilegen, um die Fläche zu finden, die von diesen so be-

stimmten Ebenen herrühren wird. Die Gleichung der nächstfolgenden Ebene ist dann:

$$z = (l + dl)x + (m + dm)y + n + dn,$$

also hat man für den Durchschnitt beider Ebenen die Gleichungen:

$$\begin{cases} 0 = z - lx - my - n, \\ 0 = \frac{dl}{dh}x + \frac{dm}{dh}y + \frac{dn}{dh}. \end{cases}$$

Sie geben die Gerade an, welche der Durchschnitt der beiden Ebenen ist, und in ihren verschiedenen Lagen von den verschiedenen Werthen des  $h$  abhängt. Eliminirt man also die Grösse  $h$  aus beiden Gleichungen, so erhält man die allgemeinste Gleichung einer abwickelbaren Fläche. Denkt man sich  $h$  aus der zweiten Gleichung ausgedrückt als Function von  $x$  und  $y$  und diesen Werth  $h = \varphi(x, y)$  in die erste Gleichung eingesetzt, so bekommt man eine Gleichung von der Form  $z = F(x, y)$ .

Sehr leicht kann man die partielle Differentialgleichung der abwickelbaren Flächen aufstellen. Da die beiden Gleichungen derselben nämlich die vier Variablen  $x, y, z, h$  enthalten, so kann man  $z$  und  $h$  als Functionen von  $x$  und  $y$  betrachten. Differentiiren wir demgemäss die Gleichung  $z = lx + my + n$  nach  $x$  und  $y$ , so erhalten wir:

$$\frac{\partial z}{\partial x} = l + \left( \frac{dl}{dh}x + \frac{dm}{dh}y + \frac{dn}{dh} \right) \frac{\partial h}{\partial x},$$

oder, da der Ausdruck in der Klammer Null war,  $\frac{\partial z}{\partial x} = l$ , ebenso  $\frac{\partial z}{\partial y} = m$ , oder  $p = l$ ,  $q = m$ . Die Grössen  $l$  und  $m$  sind beides Functionen von  $h$ .

Eliminirt man aus den Gleichungen  $p = l$ ,  $q = m$  also  $h$ , so erhält man eine Gleichung  $p = f(q)$ . Diese differentiiren wir einmal nach  $x$  und einmal nach  $y$ , und erhalten  $r = f'(q) \cdot s$ ,  $s = f'(q) \cdot t$ , also durch Elimination von  $f'(q)$  die schon gefundene Gleichung der abwickelbaren Flächen  $rt - s^2 = 0$ .

## § 95.

Es wurde oben gezeigt, dass die conjugirten Tangenten einer Krümmungslinie auf derselben senkrecht stehen. Dies soll auch aus der Theorie der abwickelbaren Flächen bewiesen werden. Wir stellen zu dem Ende die Frage:

Giebt es Curven auf einer Fläche, die die Eigenschaft haben, dass, wenn man durch dieselben eine umhüllende abwickelbare Fläche legt, die Erzeugungslinien der letz-

teren, die ja auch Tangenten der Fläche sind, zu den Tangenten der Curve normal stehen?

Es sei  $F(x, y, z) = 0$  die Gleichung der Fläche,  $(x, y, z)$  ein Punkt derselben, und durch ihn eine Curve auf der Fläche gezogen. Wir nehmen zu dem ersten Punkte auf derselben Curve einen unendlich nahen Punkt  $(x + dx, y + dy, z + dz)$ . Dann ist die Tangentialebene im ersten Punkte, wenn wir die Beziehungen des § 56 anwenden:

$$1) \quad (\xi - x)P + (\eta - y)Q + (\xi - z)R = 0.$$

Die in dem unendlich nahen Punkte wird

$$(\xi - x - dx)(P + dP) + (\eta - y - dy)(Q + dQ) + (\xi - z - dz)(R + dR) = 0$$

oder

$$(\xi - x)P + (\eta - y)Q + (\xi - z)R - (Pdx + Qdy + Rdz) + (\xi - x)dP + (\eta - y)dQ + (\xi - z)dR - (dPdx + dQdy + dRdz) = 0.$$

Zur Bestimmung der Durchschnittslinie beider Tangentialebenen subtrahiren wir von dieser die Gleichung 1) und berücksichtigen, dass  $Pdx + Qdy + Rdz = 0$ , sowie dass man die Grössen zweiter Ordnung vernachlässigen darf. Also:

$$2) \quad (\xi - x)dP + (\eta - y)dQ + (\xi - z)dR = 0.$$

Die Gleichungen 1) und 2) geben dann:

$$\frac{\xi - x}{QdR - RdQ} = \frac{\eta - y}{RdP - PdR} = \frac{\xi - z}{PdQ - QdP}.$$

Dies ist eine Erzeugungslinie der abwickelbaren Fläche. Dieselbe steht aber normal zu der Tangente der Curve, deren Gleichung

$$\frac{\xi - x}{dx} = \frac{\eta - y}{dy} = \frac{\xi - z}{dz}$$

ist, wenn

$$dx(QdR - RdQ) + dy(RdP - PdR) + dz(PdQ - QdP) = 0.$$

Dies ist eine Differentialgleichung zweiten Grades erster Ordnung und keine andere als die Differentialgleichung der Krümmungscurven (§ 64) in veränderter Ordnung der Glieder und wenn man  $\alpha, \beta, \gamma$  durch  $dx, dy, dz$  ersetzt. Wir haben somit den schon bewiesenen Satz:

Die Krümmungscurven einer Fläche haben die Eigenschaft, dass, wenn man eine abwickelbare Fläche entlang einer solchen legt, so dass die gegebene Fläche von der abwickelbaren umhüllt wird, die Erzeugungslinien der abwickelbaren Fläche normal zu den Tangenten der Krümmungscurve stehen. Und zwar ist dies eine Eigenschaft, die den Krümmungscurven ausschliesslich zukommt.

Bei den Rotationsflächen sind die Krümmungscurven Meridian und Parallelkreis. Die abwickelbare Fläche um den Meridian wird ein Cylinder, die um den Parallelkreis ein Kegel. Jede Erzeugungsline dieser beiden Flächen steht normal zu der entsprechenden Tangente der Krümmungscurven.

§ 96.

Eine andere Haupteigenschaft der Krümmungscurven war, dass die durch eine solche gehenden Normalen eine abwickelbare Fläche bilden. Um auch dies ähnlich wie die vorige Eigenschaft zu zeigen, denke man sich irgend eine Curve auf der Fläche, und entlang derselben die Normalen der Fläche gezogen, wodurch man eine allgemeine geradlinige Fläche erhält. Untersucht man nun diejenigen Curven auf der gegebenen Fläche, welche die Eigenschaft haben, dass die Normalen entlang diesen Curven eine abwickelbare Oberfläche bilden oder in zwei unendlich nahen Punkten der Curve die Normalen der Fläche sich treffen, so findet man wiederum die Krümmungscurven. Denn die Gleichungen der Normale sind

$$\frac{\xi - x}{P} = \frac{\eta - y}{Q} = \frac{\xi - z}{R} = \lambda.$$

Alsdann sind die Gleichungen der unendlich nahen Normale

$$\frac{\xi - x - dx}{P + dP} = \frac{\eta - y - dy}{Q + dQ} = \frac{\xi - z - dz}{R + dR} = \lambda + \mu.$$

Es ist also die Frage: wann haben diese beiden Geraden einen Punkt gemein? Schreiben wir die Gleichungen der Normalen so:

$$\begin{cases} \xi - x = \lambda P, \\ \eta - y = \lambda Q, \\ \xi - z = \lambda R, \end{cases} \quad \begin{cases} \xi - x = dx + (\lambda + \mu)(P + dP), \\ \eta - y = dy + (\lambda + \mu)(Q + dQ), \\ \xi - z = dz + (\lambda + \mu)(R + dR), \end{cases}$$

so haben wir hieraus ausser  $\lambda$  und  $\mu$  auch  $\xi$ ,  $\eta$ ,  $\xi$  zu eliminiren. Bezeichnen wir  $\lambda + \mu$  durch  $\nu$ , so erhalten wir dadurch folgendes System von drei Gleichungen:

$$\begin{cases} 0 = dx + \mu P + \nu \cdot dP, \\ 0 = dy + \mu Q + \nu \cdot dQ, \\ 0 = dz + \mu R + \nu \cdot dR, \end{cases}$$

und dies sind mit anderer Bezeichnung der constanten Factoren dieselben Gleichungen, welche wir oben (§ 64) für die Krümmungscurven gefunden haben. Es sind dies nämlich die Gleichungen:

$$S\alpha + \varrho \frac{dP}{ds} - P\varrho \frac{dS}{Sds} = 0 \quad \text{u. s. w.,}$$

wo  $\alpha = \frac{dx}{ds}$ ,  $\varrho = \nu$ ,  $-\varrho \frac{dS}{Sds} = \mu$  zu setzen ist. Sie gehen über in die Endform nur einer Gleichung, wenn man  $\mu$  und  $\nu$  noch eliminirt.

Dass diese jetzt erwiesene Eigenschaft der Krümmungscurven eigentlich keine andere ist als die vorige, sieht man durch eine ganz elementare Betrachtung.

Sei  $S$  der Durchschnitt zweier Ebenen  $A$  und  $B$ ,  $EF$  eine Gerade in Ebene  $A$ , die  $S$  in  $F$  schneidet. Ziehen wir in  $E$  ein Loth auf  $A$ , in  $F$  eins auf  $B$ , so werden sich diese Lothe dann schneiden, wenn  $EF$  auf  $S$  senkrecht steht, da ja auch beide Lothe auf  $S$  senkrecht stehen. Denkt man sich also unter den beiden Ebenen zwei aufeinander folgende Tangentialebenen der Fläche, welche in  $E$  und  $F$  die Fläche berühren, so wird der Durchschnitt  $S$  eine Erzeugungslinie der abwickelbaren Oberfläche sein.  $\overline{EF}$  ist alsdann eine Tangente der fraglichen Curve auf der Oberfläche. Steht nun  $S \perp \overline{EF}$ , so schneiden sich die Normalen, welche durch  $E$  und  $F$  gehen. Diese Eigenschaft also, dass die Erzeugungslinien der abwickelbaren Umhüllungsfläche auf den Tangenten der Curve normal stehen, und die andere, dass die Normalen entlang der Curve eine abwickelbare Oberfläche geben, sind im Grunde dieselbe Eigenschaft und charakterisiren die Krümmungscurven.

Bei den Rotationsflächen liegen die Normalen entlang dem Meridian alle im Meridian, bilden also eine Ebene, eine solche gehört auch unter die abwickelbaren Flächen. Die Normalen in einem Parallelkreise bilden dagegen einen Kegel.

Monge ist der erste gewesen, der diese Theorie der Krümmungscurven aufgestellt hat, und zwar ging er aus von der Erklärung, dass sie diejenigen Curven sind, längs deren zwei aufeinander folgende Flächennormalen sich treffen. Die Sätze von der Indicatrix und von den conjugirten Tangenten rühren von Charles Dupin, einem Schüler Monge's her.

Mit Hülfe dieser Betrachtungen lassen sich eine grosse Anzahl Sätze ganz einfach geometrisch beweisen; z. B. der Satz:

A) Wenn eine Krümmungscurve eben ist, so bildet ihre Ebene mit den Tangentialebenen der Fläche einen constanten Winkel.

Wir schalten zunächst folgenden Satz ein: Wenn man von einem Punkte nach einer Linie zwei andere einander unendlich nahe Linien zieht, so ist ihre Differenz unendlich klein von derselben Ordnung als der Winkel, welchen sie bilden. Ist aber die eine der

beiden Linien normal auf der gegebenen, Fig. 37, so ist ihre Differenz ein Unendlichkleines zweiter Ordnung. Denn ist die ge-

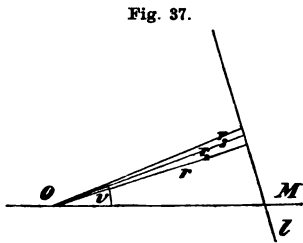


Fig. 37.

gebene Linie  $l$ , der gegebene Punkt  $O$ , und zieht man von diesen zwei Linien  $r_1$  und  $r_2$  nach  $l$ , von denen die erste mit  $l$  den (stumpfen) Winkel  $w$  und mit einer als Axe angenommenen festen Geraden  $OM$  den Winkel  $v$ , die zweite also mit derselben den Winkel  $w + dv$  bildet, so ist im Allgemeinen

$$r_2 = r_1 \frac{\sin w}{\sin (w + dv)},$$

also

$$r_2 - r_1 = r_1 \frac{\sin w - \sin (w + dv)}{\sin (w + dv)} = -2r_1 \frac{\sin \frac{dv}{2} \cos \left( w + \frac{dv}{2} \right)}{\sin (w + dv)},$$

negativ, weil  $w$  stumpf ist. Ist dagegen  $r \perp l$ , also  $\sphericalangle w = 90^\circ$ , so wird

$$r_1 - r = 2r \frac{\sin^2 \frac{dv}{2}}{\cos dv} = r \frac{\frac{dv^2}{2} - \frac{dv^4}{24} \dots}{1 - \frac{dv^2}{2} \dots}.$$

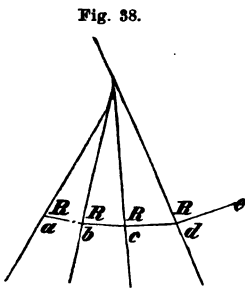


Fig. 38.

Der Ausdruck für  $r_2 - r_1$  ist offenbar von derselben Ordnung wie  $dv$ ; der für  $r_1 - r$  aber von der Ordnung wie  $dv^2$ .

Dies vorausgeschickt, denken wir uns eine Curve, Fig. 38, welche Krümmungcurve einer Fläche sei. Denken wir uns ferner die abwickelbare Umhüllungsfläche längs dieser Curve, so werden ihre Erzeugungslinien normal sein zu den Tangenten der Curve; es sind also

die mit  $R$  bezeichneten Winkel rechte. Denken wir uns statt der ebenen Curve ein Polygon, so enthält jede Tangentialebene eine Erzeugungslinie der abwickelbaren Fläche und eine Polygonseite. Es ist nun nachzuweisen, dass

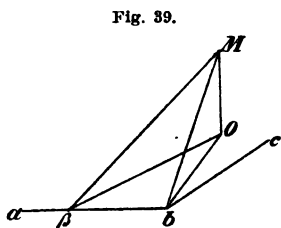


Fig. 39.

der Winkel zwischen diesen Tangentialebenen und der Ebene des Polygons constant bleibt. Es seien  $ab, bc$  zwei Seiten des ebenen Polygons, Fig. 39,  $M$  ein Punkt in einer Erzeugungslinie der abwickelbaren Fläche, also der Durchschnitt zweier Tangentialebenen;

dann soll  $\sphericalangle (abM, abc) = \sphericalangle (cbM, abc)$  sein. Füllen wir von  $M$  aus  $MO \perp$  auf die Ebene  $abc$ , und von dem Fußpunkte  $O$  aus  $O\beta \perp$  auf

die Linie  $ab$ , so ist  $M\beta O$  der Neigungswinkel der beiden Ebenen  $abM$  und  $abc$ , und zwar hat man  $\operatorname{tg} M\beta O = \operatorname{tg} (abM, abc) = \frac{MO}{O\beta}$ . Ebenso findet man  $\operatorname{tg} (cbM, abc) = \frac{MO}{Ob}$  im rechtwinkligen Dreieck  $MbO$ . Da nun  $O\beta$  von  $Ob$  sich nur um unendlich kleine Grössen zweiter Ordnung unterscheidet, indem  $\sphericalangle O\beta b = R$  ist, so ist  $\sphericalangle (abM, abc) = (cbM, abc)$ .

Eben so leicht zu beweisen ist folgender Satz.

B) Sei  $r$  der Krümmungsradius einer beliebigen Curve auf einer abwickelbaren Fläche,  $r_1$  der Krümmungsradius derjenigen ebenen Curve, welche aus der ersteren entsteht, wenn sie durch Abwicklung in die Ebene fällt,  $i$  der Winkel der Tangentialebene der Fläche mit der Krümmungsebene der ersteren Curve, dann ist  $r = r_1 \cos i$ .

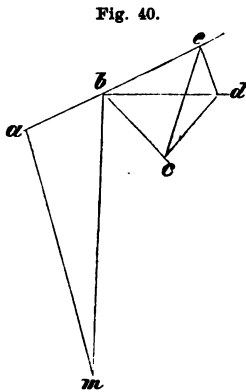


Fig. 40.

Dann seien, Fig. 40,  $ab$  und  $bc$  zwei aufeinander folgende Elemente der doppelt gekrümmten Linie,  $bm$  eine Erzeugungsline der Fläche, und drehen wir  $bc$  um  $bm$ , bis es in die Ebene  $abm$  fällt, und zwar in der Lage  $bd$ ;  $cb$  beschreibt dann einen unendlich kleinen Theil eines Rotationskegels mit Axe  $bm$ . Da aber Fläche  $cbd$  unendlich klein ist gegen den ganzen Mantel dieses Kegels, so kann diese Fläche auch als eben betrachtet werden, der Winkel, welchen die Ebenen  $cbd$  und  $amb$  oder  $cbd$  und  $bde$  (wo  $be$  die Verlängerung von  $ab$  ist) mit einander bilden, ist dann ein rechter. Machen wir nun

$bc = bd = be$ , und verbinden  $c$ ,  $d$  und  $e$  durch Bogen, die  $b$  zum Mittelpunkte haben, dann ist  $cde$  ein rechtwinkliges sphärisches Dreieck, dessen Hypotenuse  $ce = \lambda$ , und dessen Kathete  $de = \mu$  sein mögen. Da  $cbe$  die Krümmungsebene der Curve,  $ebd$  die Tangentialebene der abwickelbaren Fläche ist, so ist Winkel  $ced = i$ , und also  $\cos i = \cot \lambda \operatorname{tg} \mu$ . Wegen der unendlich kleinen Grössen  $\lambda$  und  $\mu$  verwandelt sich  $\cot \lambda$  in  $\frac{1}{\lambda}$ ,  $\operatorname{tg} \mu$  in  $\mu$  und man hat:  $\lambda \cos i = \mu$ . Sei nun  $bc = bd = \sigma$ , also  $\sigma$  das Bogenelement beider Curven, so ist, da  $\lambda$  und  $\mu$  die bezüglichen Contingenzwinkel der beiden Curven waren:

$$r = \frac{\sigma}{\lambda}, \quad r_1 = \frac{\sigma}{\mu}, \quad \frac{r}{r_1} = \frac{\mu}{\lambda} = \cos i,$$

was zu beweisen war.

Nehmen wir jetzt noch an, die Tangentialebene der Fläche stehe auf der Krümmungsebene der doppelt gekrümmten Curve überall



senkrecht, so wird  $\cos i = 0$ , also  $r_1 = \infty$ , d. h. die Krümmung der ebenen Curve ist Null, und bei der Abwicklung wird unsere Curve auf der Fläche in eine gerade Linie verwandelt.

Nun ist die Gerade die kürzeste Linie zwischen zwei Punkten, es folgt hieraus zunächst für abwickelbare Flächen folgender Satz:

C) Die kürzesten Linien auf abwickelbaren Flächen haben die Eigenschaft, dass ihre Krümmungsebene in jedem Punkte auf der Tangentialebene der Fläche senkrecht steht, also die Flächennormale in die Krümmungsebene fällt. (Diese Eigenschaft gilt, wie später gezeigt wird, übrigens für die kürzesten Linien auf allen Flächen.)

Die kürzesten Linien auf einem Cylinder sind also die Schraubenlinien.

Uebrigens ändert sich, wie bereits gezeigt, wenn wir unsere Curve durch Abwickeln in eine ebene verwandeln, nicht der Winkel, den ihr Element oder ihre Tangente mit der Erzeugungslinie der abwickelbaren Fläche macht; ist also die abzuwickelnde Curve die Evolvente der Wendungskante, d. h. steht sie auf der Erzeugungslinie überall senkrecht, so behält sie diese Eigenschaft auch nach der Abwicklung bei, also:

D) Die Wendungskante und ihre Evolvente bleiben noch Evolute und Evolvente, wenn man die abwickelbare Fläche, auf der sie sich befinden, durch Abwickeln in eine Ebene verwandelt.

Es sind aber die Evolventen der Wendungskante die Krümmungslinien zweiter Art für die abwickelbare Fläche. Da nun für den Fall eines Kegels die Wendungskante mit dem Scheitelpunkte des Kegels zusammenfällt, so werden beim Kegel die Krümmungslinien nach der Abwicklung in Kreisbögen verwandelt, deren Mittelpunkt der Scheitelpunkt ist. Offenbar folgt hieraus, dass die Krümmungslinien zweiter Art eines Kegels Durchschnitte von Kugeln sind, deren Mittelpunkt der Scheitel des Kegels ist. .

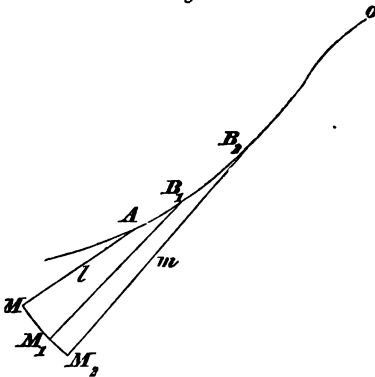
### § 97.

Die Theorie der abwickelbaren Flächen macht es möglich, das § 21 Anmerkung angedeutete Evolutenproblem für einfach und doppelt gekrümmte Curven vollständig zu lösen.

Wenn man in Punkt  $A$  einer Curve (Fig. 41), sie sei einfach oder doppelt gekrümmt, eine Tangente zieht, von dieser ein Stück  $AM = l$  abschneidet und die Tangente so bewegt, dass sie fortwährend die Curve berührt, so wird Punkt  $M$  eine Curve beschreiben, welche man, wie bereits angeführt, Evolvente der gegebenen nennt, die letztere in Bezug zur Evolvente heisst Evolute derselben. Da Linie  $l$  be-

liebig lang war, so hat jede Curve unendlich viel Evolventen; offenbar aber werden bei einer einfach gekrümmten Curve alle Evolventen mit ihr in einer Ebene liegen, bei doppelt gekrümmten liegt jede Evolvente in der abwickelbaren Fläche, deren Wendungskante die Evolute ist, und wird auf dieser Fläche eine Krümmungslinie bilden, wie bereits gezeigt ist. Man kann sich die Evolventen auch durch die Bewegung des Endpunktes eines Fadens entstanden denken, den man gespannt um die Evolute legt und immer tangential gegen diese Curve abwickelt. Es ist auch klar, dass die Evolvente oder ihre Tangente immer auf der entsprechenden Tangente der Evolute senkrecht steht, also eine Normale bildet, dass ferner, wenn  $A$  (Fig. 41)

Fig. 41.

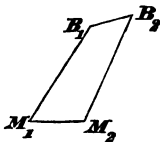


der Punkt der Evolute ist, wo die Abwicklung begann,  $B_1$  ein beliebiger Punkt derselben, dann das Stück der Tangente  $B_1M_1$  von  $B_1$  bis zur Evolvente gleich  $s + l$  ist, wenn man unter  $s$  den Bogen  $AB_1$  versteht.

Wenn  $B_2$  ein  $B_1$  benachbarter Punkt der Evolute ist, so beschreibt die Tangente  $B_1M_1$ , um in die Lage  $B_2M_2$  zu kommen, einen unendlich kleinen Kreisbogen  $M_1M_2$  um  $B_2$ ,  $B_2$  ist also der Mittelpunkt eines Kreises, dessen Radien zwei aufeinander

folgende Tangenten der Evolute oder Normalen der Evolvente sind. Wenn nun die Evolute eine ebene Curve ist, was dann, wie oben gesehen, auch bei der Evolvente der Fall ist, so wird  $B_2$  der Krümmungsmittelpunkt der letzteren sein, also: Befinden sich Evolute und Evolvente in einer Ebene, so kann erstere als Ort der Krümmungsmittelpunkte der letzteren definiert werden. Wir werden aber sogleich zeigen, dass jede Curve unendlich viel Evoluten hat, auch

Fig. 42.



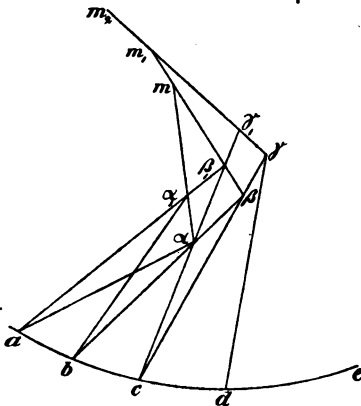
wenn erstere eben ist; in diesem Falle liegt dann nur eine Evolute mit der Evolvente in einer Ebene, und nur diese Evolute ist der Ort der Krümmungsmittelpunkte der Evolvente. Ist die Evolvente doppelt gekrümmt, so wird aber die Curve der Krümmungsmittelpunkte keine Evolute sein, denn der Krümmungsmittelpunkt der Evolvente befindet sich dann in der Haupt-

normale, je zwei aufeinander folgende Hauptnormalen liegen aber in verschiedenen Ebenen. Sind also (Fig. 42)  $B_1B_2$  zwei aufeinander folgende Krümmungsmittelpunkte in den Hauptnormalen  $M_1B_1$  und

$M_2B_2$ , so kann das Element  $B_1B_2$  der Curve der Krümmungsmittelpunkte keine Fortsetzung von  $M_1B_1$  sein, also  $M_1B_1$  wird nicht  $B_1B_2$  berühren.

Um nun zu untersuchen, ob eine gegebene Evolvente eine beschränkte Zahl oder unendlich viel Evoluten hat, denken wir uns durch jeden Punkt der ersteren eine Normalebene gelegt. Alle diese Ebenen bilden dann eine abwickelbare Fläche, die wir Evolutenfläche nennen. Seien Fig. 43  $am$ ,  $b\beta m_1$ ,  $c\gamma m_2$  solche Ebenen, welche

Fig. 43.

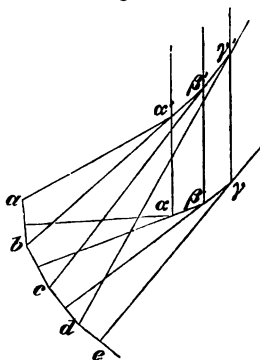


durch die aufeinander folgenden Punkte  $a, b, c \dots$  der Evolvente gelegt sind,  $am, \beta m_1, \gamma m_2$  sind dann die Erzeugungslinien der Evolutenfläche,  $m, m_1, m_2$  Punkte von deren Wendungskante. Wir nehmen nun auf  $am$  Punkt  $\alpha_1$  beliebig und ziehen  $\alpha_1a$ , die also auf  $ab$  senkrecht steht; ziehen wir dann  $\alpha_1b$ , so liegt diese Linie in Ebene  $bam$ , die mit  $b\beta m_1$  identisch ist, wir verlängern  $b\alpha_1$ , bis sie  $\beta m_1$  in  $\beta_1$  schneidet, ziehen  $c\beta_1$ , die wir bis zum Schnittpunkte  $\gamma_1$  mit  $\gamma m$  verlängern u. s. w. Dann bilden die drei Punkte

$\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$  eine Curve, deren Tangenten  $\alpha_1a, \beta_1b, \gamma_1c$  auf der Evolvente in Punkten  $a, b, c$  senkrecht stehen, und daher ist  $\alpha_1, \beta_1, \gamma_1$  eine Evolute zu  $abc$ . Da nun Punkt  $\alpha_1$  beliebig in Linie  $am$  genommen werden kann, hat jede Curve  $abc$  unendlich viel Evoluten. Es lässt sich dies auch so ausdrücken: Evolute einer gegebenen Curve ist jede Curve auf ihrer Evolutenfläche, deren Tangenten die gegebene Curve schneiden. Ist die Evolvente doppelt gekrümmt, so ist keine Evolute eben, da sonst die Tangenten derselben mit ihr in einer Ebene liegen, also nicht durch die Evolvente gehen können. Hiernach aber hat auch eine ebene Evolvente unendlich viel Evoluten. Jedoch ist nur eine von diesen eine ebene Curve, nämlich die mit der Evolvente in einer Ebene liegende. Denn zwei aufeinander folgende Tangenten der Evolvente bestimmen eine Ebene und in dieser müsste das dazwischen liegende und das folgende Element der Evolute fallen, wenn letztere eben sein soll. Aus diesem Grunde kann eine ebene Evolvente unter ihren Evoluten nur eine ebene haben, da dieselbe mit ihr in einer Ebene liegen muss. Was die Evolutenfläche anbetrifft, so kann dieselbe auch durch eine Linienconstruction gefunden werden. Zwei aufeinander folgende Normalebenen der Curve  $abc$  (Fig. 43) schneiden

sich nämlich in einer Linie  $\alpha_1 m$ , welche auf zwei Elementen  $ab$  und  $bc$  der ersteren, also auch auf der durch beide gelegten Ebene senkrecht, d. h.  $\alpha_1 m$  steht auf der Krümmungsebene von  $abc$  senkrecht. Sei nun  $\alpha\alpha$  eine Hauptnormale von  $abc$  und  $\alpha$  der Krümmungsmittelpunkt, so geht durch  $\alpha$  eine zweite Normale  $\beta\alpha$  der Curve, und  $\alpha$  ist also jedenfalls ein Punkt einer Evolute, die jedoch natürlich im Allgemeinen nur diesen Punkt  $\alpha$  mit der Curve der Krümmungsmittelpunkte gemein hat. Also jede Erzeugungslinie  $\alpha m$  der Evolutenfläche geht durch den entsprechenden Krümmungsmittelpunkt der Evolvente und steht auf der Krümmungsebene derselben senkrecht. Dies giebt also eine Construction der Erzeugungslinie. Ist die Evolvente eben, so fallen alle Krümmungsebenen derselben mit ihr in eine Ebene, die Erzeugungslinien der Evolutenfläche sind also einander parallel, d. h.: die Evolutenfläche einer ebenen Curve ist ein Cylinder, der auf ihrer Ebene normal steht (Fig. 44).

Fig. 44.



einander parallel, d. h.: die Evolutenfläche einer ebenen Curve ist ein Cylinder, der auf ihrer Ebene normal steht (Fig. 44).

Alle Evoluten derselben Evolvente haben aber noch eine gemeinsame Eigenschaft. Die Ebene zweier aufeinander folgender Erzeugungslinien  $\beta_1 m \alpha_1$  (Fig. 43) ist nämlich zugleich Tangentialebene der Evolutenfläche und Normalebene der Evolvente, also senkrecht auf  $ab$ , dieses Element aber befindet sich in Ebene  $a\beta_1 b$  oder  $\alpha\alpha_1\beta_1$ , dies ist offenbar die Krümmungsebene der Evolute. Also: Die Tangentialebene der Evolutenfläche steht senkrecht auf der Krümmungsebene jeder Evolute, letztere sind also nach § 96 C) kürzeste Linien auf der Evolutenfläche und gehen bei deren Abwicklung in gerade Linien über. Da nun offenbar beim Abwickeln eines Cylinders (im allgemeineren Sinne des § 3 Anm.) die Schraubenlinien in Gerade verwandelt werden, oder auch beim Aufwickeln einer Ebene auf einen Cylinder aus den Geraden Schraubenlinien werden, so folgt aus dem Obigen: Jede Evolute einer ebenen Curve ist eine Schraubenlinie.

## § 98.

Wir wollen zu diesen Betrachtungen noch die nöthigen Berechnungen hinzufügen. Seien  $\xi, \eta, \zeta$  die Coordinaten eines Punktes  $\alpha$  der Evolvente,  $x, y, z$  die eines Punktes  $\alpha_1$  der Evolute (Fig. 43),  $s$  der Bogen der letzteren, so sind  $x - \xi, y - \eta, z - \zeta$  die Projectionen von  $\alpha\alpha_1$  oder  $s + l$  (§ 97) auf die Axen, und da die

Cosinus der Winkel dieser Linie bezüglich gleich  $\frac{dx}{ds}$ ,  $\frac{dy}{ds}$ ,  $\frac{dz}{ds}$  sind, so hat man:

$$1) x - \xi = (s + l) \frac{dx}{ds}, \quad 2) y - \eta = (s + l) \frac{dy}{ds}, \quad 3) z - \xi = (s + l) \frac{dz}{ds}.$$

Diese Gleichungen geben, wenn  $x, y, z$ , also auch  $s$  als Functionen einer vierten Grösse  $u$  gegeben sind, die Gleichungen der Evolventen unmittelbar, und machen nur eine Integration zur Bestimmung von  $s$  nöthig. Ist die Evolute eben und als Ebene der  $xy$  angenommen, so fällt die dritte Gleichung weg, da  $z$  und folglich auch  $\xi$  gleich Null sind. Die einzelnen Evolventen unterscheiden sich nur durch den Werth der Constante  $l$ .

Jetzt seien die Gleichungen der Evolventen gegeben, also  $\xi, \eta, \xi$  Functionen von einer vierten Grösse  $u$ . Unsere drei Gleichungen sind dann die Differentialgleichungen der Evolute; eliminirt man  $l$ , so hat man die der Evolutenfläche. Letztere Gleichungen lassen sich aber auch so herstellen, dass sie nur  $x, y, z$  und nicht ihre Differentiale enthalten. Durch Differentiiren nach  $s$  geben unsere drei Gleichungen:

$$-\frac{d\xi}{ds} = (s + l) \frac{d^2x}{ds^2}, \quad -\frac{d\eta}{ds} = (s + l) \frac{d^2y}{ds^2}, \quad -\frac{d\xi}{ds} = (s + l) \frac{d^2z}{ds^2},$$

und wenn man diese Gleichungen bezüglich mit  $\frac{dx}{ds}$ ,  $\frac{dy}{ds}$ ,  $\frac{dz}{ds}$  multiplicirt und addirt:

$$d\xi dx + d\eta dy + d\xi dz = 0,$$

oder:

$$4) \quad \xi' x' + \eta' y' + \xi' z' = 0,$$

wo die Striche die Differentiation nach  $u$  andeuten mögen.

Diese Gleichung sagt übrigens nur, dass die Tangente der Evolute auf der der Evolvente senkrecht steht, ist also selbstverständlich.

Multipliciren wir aber jetzt die Gleichungen 1), 2), 3) bezüglich mit  $\xi', \eta', \xi'$  und addiren, so erhalten wir als erste Gleichung der Evolutenfläche:

$$5) \quad (x - \xi)\xi' + (y - \eta)\eta' + (z - \xi)\xi' = 0.$$

Diese Gleichung differentiiren wir nochmals nach  $u$  und erhalten:

$$(x' - \xi')\xi' + (y' - \eta')\eta' + (z' - \xi')\xi' + (x - \xi)\xi'' + (y - \eta)\eta'' + (z - \xi)\xi'' = 0;$$

wegen Gleichung 4) wird dieser Ausdruck aber:

$$6) \quad (x - \xi)\xi'' + (y - \eta)\eta'' + (z - \xi)\xi'' = \xi'^2 + \eta'^2 + \xi'^2.$$

5) und 6) sind die Gleichungen der Evolutenfläche, sie enthalten ausser  $x, y, z$  nur noch die Variable  $u$ . Um eine Evolute zu bestimmen, ist dann noch eine der Gleichungen 1), 2), 3) nöthig, oder wenn  $s$  nicht vorkommen soll, die Gleichung, welche aus Division zweier dieser Gleichungen entsteht, also:

$$7) \quad \frac{dz}{dx} = \frac{z - \xi}{x - \xi},$$

woraus sich die verschiedenen Evoluten durch Wahl der Integrationsconstante ergeben.

Die Gleichungen 5) und 6) nehmen noch eine etwas bequemere Gestalt an. Wir setzen:

$$\frac{1}{2}(\xi^2 + \eta^2 + \zeta^2) = \chi,$$

also:

$$\xi\xi' + \eta\eta' + \zeta\zeta' = \chi', \quad \xi\xi'' + \eta\eta'' + \zeta\zeta' + \xi'^2 + \eta'^2 + \zeta'^2 = \chi'',$$

und erhalten als Gleichungen der Evolutenfläche:

$$5a) \quad x\xi' + y\eta' + z\zeta' = \chi', \quad 6a) \quad x\xi'' + y\eta'' + z\zeta'' = \chi''.$$

Giebt man der Grösse  $u$ , von der  $\xi, \eta, \zeta, \chi$  allein abhängig sind, einen bestimmten Werth, so stellen diese beiden Gleichungen eine Gerade auf der Evolutenfläche, also ihre Erzeugungslinie dar. Nimmt man einen unendlich nahen Werth von  $u$ , also  $u + du$ , so werden die Gleichungen 5a) und 6a):

$$x(\xi' + \xi'' du) + y(\eta' + \eta'' du) + z(\zeta' + \zeta'' du) = \chi' + \chi'' du,$$

$$x(\xi'' + \xi''' du) + y(\eta'' + \eta''' du) + z(\zeta'' + \zeta''' du) = \chi'' + \chi''' du.$$

Für den Schnittpunkt zweier aufeinander folgenden Erzeugungslinien, d. h. für einen Punkt der Wendungskante gelten nun diese Gleichungen und 5a), sowie 6a). Zieht man aber 5a) von der ersten dieser Gleichungen ab, so wird sie mit 6a) identisch, zieht man 6a) von der zweiten ab, so erhält man:

$$8) \quad x\xi''' + y\eta''' + z\zeta''' = \chi'''.$$

Diese Gleichung in Gemeinschaft mit 5a) und 6a) oder 5) und 6) bestimmt also die Wendungskante.

**Beispiel.** Bestimmen wir die Evoluten einer gewöhnlichen Schraubenlinie, deren Gleichungen sind (§ 8):

$$\xi = a \sin t, \quad \eta = a \cos t, \quad \zeta = \frac{bt}{2\pi},$$

$a$  ist der Radius des Cylinders, auf welchem sie liegt,  $b$  die Höhe des Schraubenganges,  $t$  der veränderliche Winkel, um den sich die Horizontalprojection des Punktes gedreht hat, durch dessen Bewegung die Schraubenlinie entstand. Wir haben also:

$$\begin{aligned} \chi &= \frac{1}{2} a^2 + \frac{b^2 t^2}{8\pi^2}, & \xi' &= a \cos t, & \eta' &= -a \sin t, & \zeta' &= \frac{b}{2\pi}, \\ \chi' &= \frac{b^2 t}{4\pi^2}, & \xi'' &= -a \sin t, & \eta'' &= -a \cos t, & \zeta'' &= 0, \\ \chi'' &= \frac{b^2}{4\pi^2}. \end{aligned}$$

Die Gleichungen der Evolutenflächen 5a) und 6a) sind also:

$$\begin{aligned} ax \cos t - ay \sin t + \frac{b}{2\pi} z &= \frac{b^2 t}{4\pi^2}, \\ -ax \sin t - ay \cos t &= \frac{b^2}{4\pi^2}. \end{aligned}$$

Für die Wendungskante ist noch:

$$\xi''' = -a \cos t, \quad \eta''' = a \sin t, \quad \zeta''' = 0, \quad \chi''' = 0;$$

also Gleichung 8) wird:

$$x \cos t = y \sin t;$$

hierdurch erhält man aus den vorigen Gleichungen:

$$z = \frac{bt}{2\pi}, \quad ax = -\frac{b^2 \sin t}{4\pi^2},$$

also auch

$$ay = -\frac{b^2 \cos t}{4\pi^2}.$$

Offenbar werden diese Gleichungen mit denen der Evolvente identisch, wenn man  $x$  und  $y$  mit  $-x$  und  $-y$  vertauscht, was eben nur eine Drehung der  $x$ - und  $y$ -Axe um  $180^\circ$  anzeigt, und für  $a$  setzt  $\frac{b^2}{4a\pi^2}$ , d. h. die Evolutenfläche einer Schraubenlinie wird gebildet von den Tangenten einer zweiten Schraubenlinie mit demselben Gange  $b$ . Aus der Form der Gleichungen ist übrigens ersichtlich, dass beide Cylinder dieselbe Axe haben, denn  $t$  ist beiden identisch.

Sei jetzt die Evolvente eine ebene Curve, so kann man ihre Ebene als die der  $\xi\eta$  betrachten, also  $\xi = 0$  setzen, dann geben die Gleichungen 5) und 6):

$$(x - \xi)\xi' + (y - \eta)\eta' = 0, \quad (x - \xi)\xi'' + (y - \eta)\eta'' = \xi'^2 + \eta'^2,$$

die Gleichung 7) aber wird:

$$\frac{dz}{z} = \frac{dx}{x - \xi}.$$

Die erste Gleichung giebt:

$$y - \eta = -(x - \xi) \frac{\xi'}{\eta'}.$$

Dies setzt man in die zweite und erhält:

$$(x - \xi)(\eta' \xi'' - \xi' \eta'') = \eta'(\xi'^2 + \eta'^2);$$

es lässt sich also  $x$  durch  $u$  allein ausdrücken, so dass die Gleichung  $\frac{dz}{z} = \frac{dx}{x - \xi}$  auf Quadratur zurückgeführt ist. Die beiden Gleichungen für  $x - \xi$  und  $y - \eta$  geben sowohl den Evolutencylinder, als auch die ebene Evolute, für welche  $z = 0$  wird, für diese also nimmt die letzte Gleichung, die man auch schreiben kann  $(x - \xi)dz = z \cdot dx$ , die Form Null gleich Null an.

**Beispiel.** Sei die Evolvente eine Parabel, also  $\eta^2 = p\xi$ ; nehmen wir  $\xi$  als unabhängige Variable, so ist:

$$\xi' = 1, \quad \eta' = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{p}{\xi}}, \quad \xi'' = 0, \quad \eta'' = -\frac{1}{4} \sqrt{\frac{p}{\xi^3}},$$

also die Gleichungen des Evolutencylinders und der ebenen Evolute:

$$x = 3\xi + \frac{p}{2}, \quad y = -4\sqrt{\frac{\xi^3}{p}},$$

woraus sich ergibt:

$$A) \quad \left(x - \frac{p}{2}\right)^3 = \frac{27}{16} py^2,$$

bekanntlich die Gleichungen der Neil'schen Parabel, aber die Gleichung 7) giebt dann:

$$\frac{dz}{z} = \frac{6dx}{4x + p}.$$

Diese Gleichung giebt integrirt:

$$\lg z = \frac{3}{2} \lg c(4x + p) \quad \text{oder:} \quad B) \quad c^3(4x + p)^3 = z^2.$$

Die Gleichung A) hat ganz die Form der Gleichung B), also:

Jede Evolute der Parabel hat also zu Projectionen auf zwei Coordinatenebenen Neil'sche Parabeln.

**Anmerkung.** Eine von anderen Gesichtspunkten ausgehende Theorie der abwickelbaren Flächen, sowie der Evolventen und Evoluten folgt im Anhang.

## Die Theorie der kürzesten (geodätischen) Linien auf den Flächen.

### § 99.

**Lehrsatz.** Die kürzeste oder geodätische Linie zwischen je zwei gegebenen Punkten einer Fläche hat die Eigenschaft, dass ihre Krümmungsebene durch die Normale der Fläche geht, in jedem Punkte der Linie, oder dass der Krümmungsradius zugleich eine Normale der Fläche ist.

**Beweis.** Auf der Fläche  $F(x, y, z = 0)$  seien zwei Punkte (1)  $= (a, b, c)$ , (3)  $= (a', b', c')$  gegeben. Es handle sich zunächst darum, einen Punkt (2)  $= (x, y, z)$  auf der Fläche zu finden, so dass die



Summe der beiden Sehnen (1, 2) + (2, 3) ein Minimum werde. Wir haben also, wenn wir die erste Sehne  $u$ , die zweite  $u'$  nennen, den Ausdruck  $u + u'$  zum Minimum zu machen, und zwar ist

$u^2 = (x-a)^2 + (y-b)^2 + (z-c)^2$ ,  $u'^2 = (a'-x)^2 + (b'-y)^2 + (c'-z)^2$ , worin auch  $x, y, z$  der Gleichung  $F(x, y, z) = 0$  genügen soll. Dies ist somit eine Aufgabe des sogenannten relativen Minimums.

Wir haben also die Summe  $u + u' + hF$  nach  $x, y, z$  partiell zu differentiiiren und die Differentialquotienten gleich Null zu setzen:

$$\frac{a'-x}{u'} - \frac{x-a}{u} = h \cdot P, \quad \frac{b'-y}{u'} - \frac{y-b}{u} = h \cdot Q, \\ \frac{c'-z}{u'} - \frac{z-c}{u} = h \cdot R,$$

wo  $P = \frac{\partial F}{\partial x}$ ,  $Q = \frac{\partial F}{\partial y}$ ,  $R = \frac{\partial F}{\partial z}$  zu setzen ist. Diese Gleichungen ergeben zusammen mit der Gleichung  $F(x, y, z) = 0$  die Werthe für  $h, x, y, z$ . Diese Betrachtung bezieht sich aber nur auf den Grenzfall, dass die Punkte  $(a, b, c)$  und  $(a', b', c')$  unendlich nahe aneinander liegen. Setzen wir  $x - a = \Delta x$ , so ist  $\frac{\Delta x}{u}$  bekanntlich der Cosinus des Winkels, den die Sehne  $u$  mit der Axe der  $x$  macht. Rücken (1) und (2) einander unendlich nahe, so geht der Bruch in  $\frac{dx}{ds}$  über, denn die Sehne wird zur Tangente; die Sehne  $u'$  wird alsdann zur nächsten Tangente, deren Winkel mit der  $x$ -Axe folglich den Cosinus  $\frac{dx}{ds} + d\frac{dx}{ds}$  hat: dies ist die Grenze von  $\frac{a'-x}{u'}$ . Somit wird

$$\lim \left( \frac{a'-x}{u'} - \frac{x-a}{u} \right) = \left( \frac{dx}{ds} + d\frac{dx}{ds} \right) - \frac{dx}{ds} \quad \text{oder} \quad d\frac{dx}{ds} = h \cdot P.$$

Man erhält also jetzt folgende drei Gleichungen:

$$1) \quad d\frac{dx}{ds} = h \cdot P, \quad d\frac{dy}{ds} = h \cdot Q, \quad d\frac{dz}{ds} = h \cdot R.$$

Nehmen wir  $s$  als unabhängige Veränderliche, also  $ds$  als constant an und dividiren diese Gleichungen durch  $ds$ , so werden sie:

$$2) \quad \frac{d^2x}{ds^2} = k \cdot P, \quad \frac{d^2y}{ds^2} = k \cdot Q, \quad \frac{d^2z}{ds^2} = k \cdot R,$$

wenn der constante Bruch  $\frac{h}{ds} = k$  gesetzt wird. Diese drei Gleichungen aber enthalten unsern Lehrsatz: die linken Seiten unserer Gleichungen sind proportional den Cosinus der Winkel, welche der Krümmungshalbmesser (§ 10), die rechten den Cosinus der Winkel, welche die Normale der Fläche (§ 45) mit den drei Axen bildet; also fällt der Krümmungshalbmesser längs der ganzen Ausdehnung der kürzesten Linie zusammen mit der entsprechenden Normale der Fläche.

§ 100.

Seien noch die Richtungscosinus der Tangente der geodätischen Linie  $\alpha, \beta, \gamma$  dieselben Grössen für die Normale  $\lambda, \mu, \nu$ , so erhält man aus den Gleichungen 1) auch:

$$3) \quad d\alpha = \varrho \lambda ds, \quad d\beta = \varrho \mu ds, \quad d\gamma = \varrho \nu ds,$$

und da  $\lambda = \frac{P}{S}$  ist u. s. w., so hat man:  $\varrho = kS$ , wo  $S^2 = P^2 + Q^2 + R^2$

$$\text{war, } \varrho^2 = \left(\frac{d\alpha}{ds}\right)^2 + \left(\frac{d\beta}{ds}\right)^2 + \left(\frac{d\gamma}{ds}\right)^2.$$

Vermöge der Flächengleichung, oder ihrer Differentialgleichung  $\alpha\lambda + \beta\mu + \gamma\nu = 0$ , wird eine der Gleichungen 3) identisch, und es bleibt nach Elimination von  $\varrho$  nur noch eine Gleichung:  $\frac{d\alpha}{\lambda} = \frac{d\gamma}{\nu}$  übrig, welche mit der Flächengleichung die kürzeste Linie vollständig bestimmt.

Wir geben dieser Gleichung noch eine andere Form.

Schreiben wir die drei Endgleichungen des vorigen Paragraphen so, dass die unabhängige Veränderliche unbestimmt bleibt, so gehen sie über in folgendes System:

$$A) \quad \frac{ds d^2 x - dx d^2 s}{ds^2} = \mu \cdot P, \quad \frac{ds d^2 y - dy d^2 s}{ds^2} = \mu \cdot Q, \quad \frac{ds d^2 z - dz d^2 s}{ds^2} = \mu \cdot R.$$

Die drei Gleichungen enthalten aber noch die Grösse  $\mu$ . Eliminirt man diese, so erhält man nur noch zwei Gleichungen, welche sich aber wiederum auf eine reduciren, indem man jenen drei Gleichungen aus zweien immer die dritte folgt. Dies sieht man daraus, dass man aus ihnen eine identische Gleichung ableiten kann, und zwar, indem man sie der Reihe nach mit  $dx, dy, dz$  multiplicirt und die Producte addirt. Dann erhält man links, weil

$$dx d^2 x + dy d^2 y + dz d^2 z = ds \cdot d^2 s \quad \text{und} \quad (dx)^2 + (dy)^2 + (dz)^2 = (ds)^2$$

ist:

$$\frac{ds \cdot ds \cdot d^2 s - (ds)^2 \cdot d^2 s}{ds^2},$$

also Null. Rechts erhält man  $\mu$  multiplicirt mit der Summe

$$P \cdot dx + Q \cdot dy + R \cdot dz,$$

und diese ist auch Null. Alle drei Gleichungen vertreten somit nur die Stelle von einer, und diese kann man, indem man jene Gleichungen der Reihe nach mit

$$dy d^2 z - dz d^2 y, \quad dz d^2 x - dx d^2 z, \quad dx d^2 y - dy d^2 x$$

multiplicirt und alsdann addirt, folgendermassen schreiben:

$$0 = P(dy d^2 z - dz d^2 y) + Q(dz d^2 x - dx d^2 z) + R(dx d^2 y - dy d^2 x).$$

Diese Gleichung ergibt sich auch unmittelbar aus dem in § 99 bewiesenen Lehrsatz, dass die Krümmungsebene in jedem Punkte der Curve durch die Normale der Fläche geht. Denn die Gleichung der Krümmungsebene lautet:

$$(\xi - x)(dyd^2z - dzd^2y) + (\eta - y)(dzd^2x - dx d^2z) \\ + (\xi - z)(dx d^2y - dy d^2x) = 0,$$

und die der Normale:

$$\frac{\xi - x}{P} = \frac{\eta - y}{Q} = \frac{\xi - z}{R}.$$

Wir können die Gleichung der kürzesten Linie auch in der Determinantenform schreiben:

$$\begin{vmatrix} dx & d^2x & P \\ dy & d^2y & Q \\ dz & d^2z & R \end{vmatrix} = 0.$$

Es war nun die Gleichung der Krümmungscurven:

$$\begin{vmatrix} dx & P & dP \\ dy & Q & dQ \\ dz & R & dR \end{vmatrix} = 0,$$

so dass zwischen beiden eine gewisse Analogie stattfindet, von welcher später noch die Rede sein wird.

Die Gleichung der kürzesten Linie enthält  $x, y, dx, dy, d^2x, d^2y$ , weil man  $z$  und seine Differentialquotienten mittelst der Gleichung der Fläche zu eliminiren hat. Sieht man  $x$  als unabhängige Variable an, so ist folglich die Gleichung der kürzesten Linie eine Differentialgleichung der zweiten Ordnung, und hat als solche zwei Constanten. Daraus folgt, dass man auf der Fläche zwischen zwei beliebigen Punkten immer eine kürzeste Linie ziehen kann, und dass von jedem Punkte der Fläche aus unzählig viele kürzeste Linien sich erstrecken.

Ist die Gleichung der Fläche in der Form  $z = \varphi(x, y)$  gegeben, so kann man die Gleichung der kürzesten Linie so schreiben:

$$dx(-d^2y - qd^2z) + p(dy d^2z - dz d^2y) = 0,$$

oder geordnet:

$$d^2y(dx + pdz) + d^2z(qdx - pdy) = 0.$$

Hierin hat man noch aus der Gleichung der Fläche

$$dz = p dx + q dy, \quad d^2z = dp dx + dq dy + q d^2y,$$

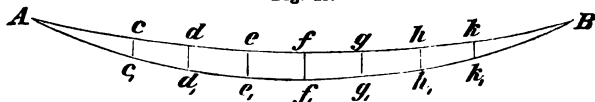
$$dp = r dx + s dy, \quad dq = s dx + t dy$$

einzusetzen.

§ 101.

**Geometrischer Beweis** des Lehrsatzes in § 99. In § 96 haben wir bereits bewiesen, dass auf jeder abwickelbaren Fläche die Krümmungsebene der kürzesten Linie die Normale enthält, und dass dies die unmittelbare Folge der Eigenschaft war, dass, wenn die Fläche in die Ebene abgewickelt wird, aus der kürzesten Linie eine gerade werden muss. Nun lässt sich aber durch jede Curve auf einer Fläche, also auch durch die kürzeste Linie eine abwickelbare Fläche legen, welche die gegebene Fläche berührt. Die Erzeugungslinien derselben sind dann die conjugirten Tangenten derjenigen der kürzesten Linie. Da nun die ersteren wie alle Tangenten als Sehnen anzusehen sind, die mit der gegebenen Fläche einen zweiten unendlich nahen Punkt gemein haben, so kann man annehmen (Fig. 45), dass, wenn

Fig. 45.



$A, c, d, e \dots B$  Punkte der kürzesten Linie einer Fläche und  $c_1, d_1, e_1, \dots$  benachbarte Punkte auf der letzteren sind, dass beide Reihen Punkte auch auf der oben erwähnten abwickelbaren Fläche liegen, und somit Linie  $Acd \dots B$  kürzer als die durch  $A$  und  $B$  gehende benachbarte Linie auf der Fläche ist, mithin die obige Eigenschaft besitzt.

Es könnte hiernach zunächst scheinen, als wenn dieser Beweis nur zeigte, dass Linie  $Acd \dots B$  nur kürzer als die auf einer Seite von ihr liegenden angrenzenden Linien sei. Es kann jedoch jede Tangente als Verbindungslinie des betreffenden Punktes mit einem nächsten Punkte gedacht werden, möge dieser auf der einen oder andern Seite einer durch den Berührungspunkt gehenden Curve liegen, so dass unser Beweis für alle der geodätischen benachbarten Curven auf der Fläche gilt. Aus diesen Betrachtungen ergibt sich aber noch ohne weitere Rechnung die Allgemeingültigkeit des für abwickelbare Flächen bewiesenen Satzes: Wickelt man die kürzeste Linie in eine Ebene, indem man jedes Element um die ihm conjugirte Tangente dreht, so wird die kürzeste Linie eine gerade. Denn die kürzeste und die benachbarten Linien liegen ja in der durch die Tangenten der ersteren und die conjugirten bestimmten abwickelbaren Fläche.

§ 102.

(Beweis desselben Satzes durch Variationsrechnung.)  $x, y, z$  seien gegeben als Functionen einer vierten Grösse  $t$ , durch deren Elimination man die Gleichung der Fläche  $F(x, y, z) = 0$  erhalten muss. Diese Beziehungen geben dann irgend eine Curve auf der Fläche. Die Länge derselben wird gegeben durch das Integral

$$\int \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} \cdot dt.$$

Nennt man den Werth von  $t$ , der dem Anfangspunkte  $A$  der Curve entspricht,  $\alpha$  und einen zweiten Werth von  $t$ , der dem Punkte  $B$  der Curve entspricht,  $\beta$ , so ist unsere Aufgabe, das Integral

$$\int_{\alpha}^{\beta} \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} \cdot dt$$

zum Minimum zu machen.

Wir denken zwischen den Punkten  $A$  und  $B$  eine andere Curve gezogen, welche von der ersten sehr wenig abweicht, dann muss diese neue Curve länger sein als die erste. Wir werden diese zweite Curve, welche von der ersten sehr wenig abweicht, finden, wenn wir in der ersten statt  $x, y, z$  resp.  $x + \varepsilon \cdot \delta x, y + \varepsilon \cdot \delta y, z + \varepsilon \cdot \delta z$  setzen, wenn nämlich  $\varepsilon$  eine sehr kleine constante Grösse und  $\delta x, \delta y, \delta z$  ganz willkürliche Functionen von  $t$  sind. Sie sind nun zwei Bedingungen unterworfen: erstens muss die neue Curve ebenfalls durch  $A$  und  $B$  gehen, d. h.  $\delta x, \delta y, \delta z$  müssen einzeln Null sein für  $t = \alpha$  und für  $t = \beta$ . Zweitens muss die neue Curve auch auf der Fläche liegen, d. h. es muss also  $F(x + \varepsilon \delta x, y + \varepsilon \delta y, z + \varepsilon \delta z) = 0$  sein. Demnach muss auch die Gleichung bestehen:

$$\frac{1}{\varepsilon} \{F(x + \varepsilon \delta x, y + \varepsilon \delta y, z + \varepsilon \delta z) - F(x, y, z)\} = 0,$$

und zwar muss sie für jeden Werth von  $\varepsilon$  bestehen. Entwickelt man daher die Klammergrösse mittelst des Taylor'schen Lehrsatzes nach Potenzen der Incremente  $\varepsilon \cdot \delta x, \varepsilon \cdot \delta y, \varepsilon \cdot \delta z$ , führt dann die Division mit  $\varepsilon$  aus, und setzt  $\varepsilon$  gleich Null, so hat man noch folgende Bedingungsgleichung für die Grössen  $\delta x, \delta y, \delta z$ :

$$P \cdot \delta x + Q \cdot \delta y + R \cdot \delta z = 0.$$

Mit Beobachtung dieser Gleichungen muss also sein:

$$\int_{\alpha}^{\beta} dt \sqrt{\left(\frac{dx + \varepsilon \cdot d\delta x}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy + \varepsilon \cdot d\delta y}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz + \varepsilon \cdot d\delta z}{dt}\right)^2} \\ > \int_{\alpha}^{\beta} dt \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}.$$

Dies ist aber der Fall, wenn links, nachdem man nach  $\varepsilon$  entwickelt hat, das mit  $\varepsilon$  multiplicirte Glied Null, das mit  $\varepsilon^2$  multiplicirte positiv ist. Es ist nun

$$\sqrt{\left(\frac{dx + \varepsilon \cdot d\delta x}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy + \varepsilon \cdot d\delta y}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz + \varepsilon \cdot d\delta z}{dt}\right)^2} \\ = \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} + 2\varepsilon \left\{ \frac{dx}{dt} \cdot \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d\delta z}{dt} \right\} + \dots \\ = \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} + \varepsilon \frac{\frac{dx}{dt} \cdot \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d\delta z}{dt}}{\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}} + \dots$$

Wir haben demnach das Integral des Coefficienten von  $\varepsilon$ :

$$\int_{\alpha}^{\beta} \frac{\frac{dx}{dt} \cdot \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{dt} \cdot \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{dt} \cdot \frac{d\delta z}{dt}}{\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2}} dt = 0$$

zu setzen. Da nun

$$\sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} = \frac{ds}{dt}$$

ist, so können wir diese Gleichung so schreiben:

$$\int_{\alpha}^{\beta} \left\{ \frac{dx}{ds} \cdot \frac{d\delta x}{dt} + \frac{dy}{ds} \cdot \frac{d\delta y}{dt} + \frac{dz}{ds} \cdot \frac{d\delta z}{dt} \right\} dt = 0.$$

Untersuchen wir zunächst:

$$\int_{\alpha}^{\beta} \frac{dx}{ds} \cdot \frac{d\delta x}{dt} \cdot dt.$$

Dieses Integral können wir durch theilweise Integration auf folgende Form bringen:

$$\left\{ \delta x \cdot \frac{dx}{ds} \right\}_{\alpha}^{\beta} - \int_{\alpha}^{\beta} \delta x \cdot \frac{d\left(\frac{dx}{ds}\right)}{dt} dt.$$

Das vom Integralzeichen freie Glied ist aber Null, weil  $\delta x = 0$ , wenn  $t = \alpha$  oder  $\beta$  ist. Demnach wird unsere vorige Gleichung:

$$\int_a^b \left\{ \delta x \cdot \frac{d\left(\frac{dx}{ds}\right)}{dt} \cdot dt + \delta y \cdot \frac{d\left(\frac{dy}{ds}\right)}{dt} \cdot dt + \delta z \cdot \frac{d\left(\frac{dz}{ds}\right)}{dt} \cdot dt \right\} = 0,$$

worin man  $dt$  wiederum als gemeinschaftlichen Factor herausnehmen kann. Wären nun  $\delta x$ ,  $\delta y$ ,  $\delta z$  ganz willkürlich, so könnte dieses Integral nur dann Null sein, wenn der Factor, mit welchem  $dt$  multiplicirt ist, Null wäre. Es besteht aber, wie wir oben gesehen haben, die Gleichung  $P \cdot \delta x + Q \cdot \delta y + R \cdot \delta z = 0$ . Bezeichnen wir nun die Grösse unter dem Integralzeichen mit  $U\delta x + V\delta y + W\delta z$ , so kann unser Integral nur Null werden, wenn man hat

$$(U - \lambda P)\delta x + (V - \lambda Q)\delta y + (W - \lambda R)\delta z,$$

wo  $\lambda$  eine beliebige Constante ist; bestimmen wir diese so, dass  $U = \lambda P$  ist, so werden auch die Factoren von  $\delta y$  und  $\delta z$ , die nun von einander unabhängig sind, verschwinden, und es ist:

$$\frac{d\left(\frac{dx}{ds}\right)}{dt} = \lambda \cdot F'(x), \quad \frac{d\left(\frac{dy}{ds}\right)}{dt} = \lambda \cdot F'(y), \quad \frac{d\left(\frac{dz}{ds}\right)}{dt} = \lambda \cdot F'(z),$$

oder:

$$\frac{d^2 x}{ds^2} = \lambda \cdot \frac{dt}{ds} \cdot P, \quad \frac{d^2 y}{ds^2} = \lambda \cdot \frac{dt}{ds} \cdot Q, \quad \frac{d^2 z}{ds^2} = \lambda \cdot \frac{dt}{ds} \cdot R.$$

Eliminirt man hieraus  $\lambda \cdot \frac{dt}{ds}$ , so erhält man nur zwei Gleichungen, welche sich wiederum auf eine reduciren lassen. Denn multiplicirt man unsere drei Gleichungen der Reihe nach mit  $\frac{dx}{ds}$ ,  $\frac{dy}{ds}$ ,  $\frac{dz}{ds}$ , so ergibt sich identisch  $0 = 0$ . Also vertreten diese drei Gleichungen nur die Stelle von einer, und diese ist dieselbe als die, welche wir oben für die kürzesten Linien gefunden haben.

### Digression auf eine andere Minimumsaufgabe.

#### § 103.

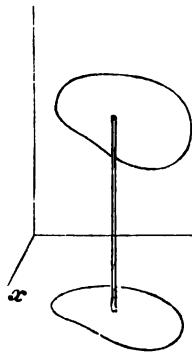
Ganz nach denselben Principien löst man folgende Aufgabe, welche in dasselbe Gebiet gehört: Wenn irgend eine beliebige Begrenzung gegeben ist, die Fläche durchzulegen, welche den kleinsten Flächeninhalt hat [Lagrange, miscellanea Taurinensia]. Wenn diese Begrenzung in einer Ebene sich befindet, so ist die gesuchte Fläche ebenfalls selbstverständlich eben. Es kommen also nur die Fälle in Erwägung, wo die Begrenzung entweder doppelt gekrümmt ist, oder aus zweien nicht in einer Ebene liegenden Theilen besteht (Fig. 46 a und b). Lassen wir zunächst die

Grenzen, welche sich nach der gegebenen Curve richten, unbestimmt, so ist unsere Aufgabe, den Ausdruck  $\iint \sqrt{1+p^2+q^2} \cdot dx dy$  zum Minimum zu machen. Wir setzen daher statt  $z: z + \varepsilon \cdot \delta z$ , indem

Fig. 46 a.



Fig. 46 b.



wir statt der gesuchten Fläche eine neue bestimmen, welche aber der ersten sehr nahe ist. Dadurch wird  $p$  zu  $p + \varepsilon \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial x}$  und  $q$  zu  $q + \varepsilon \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial y}$ . Also geht  $\sqrt{1+p^2+q^2}$  über in

$$\sqrt{1+p^2+q^2+2\varepsilon\left(p \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial x} + q \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial y}\right) + \dots},$$

oder in

$$\sqrt{1+p^2+q^2} + \varepsilon \cdot \frac{p \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial x} + q \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial y}}{\sqrt{1+p^2+q^2}} + \dots$$

Setzen wir daher  $\sqrt{1+p^2+q^2} = W$ , so muss

$$\iint \left( \frac{p \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial x}}{W} + \frac{q \cdot \frac{\partial \delta z}{\partial y}}{W} \right) dx dy = 0$$

sein, und zwar innerhalb derselben Grenzen, für welche  $\iint W dx dy$  ein Minimum sein soll. Es ist nun

$$\int p \frac{\partial \delta z}{\partial x} dx = \frac{p}{W} \delta z - \int \delta z \cdot \frac{\partial \left( \frac{p}{W} \right)}{\partial x} dx$$

immer innerhalb derselben Grenzen. An diesen Grenzen ist  $\delta z$  Null, also haben wir die Gleichung

$$-\iint \delta z \cdot \frac{\partial \frac{p}{W}}{\partial x} dx dy - \iint \delta z \cdot \frac{\partial \frac{q}{W}}{\partial y} dx dy = 0,$$

oder

$$-\iint \delta z \cdot \left( \frac{\partial \frac{p}{W}}{\partial x} + \frac{\partial \frac{q}{W}}{\partial y} \right) dx dy = 0.$$

Im übrigen Verlauf der Fläche (mit Ausnahme der Grenzen) ist aber  $\delta z$  ganz beliebig; also muss

$$\frac{\partial \frac{p}{W}}{\partial x} + \frac{\partial \frac{q}{W}}{\partial y} = 0$$

sein. Die Flächen, welche dieser Gleichung genügen, lösen die Aufgabe. Um die Gleichung zu interpretiren, führen wir die Differentiation aus. Es ist



$$\frac{\partial \frac{p}{W}}{\partial x} = \frac{Wr - p \frac{pr + qs}{W}}{W^2} = \frac{r + p^2r + q^2r - p^2r - pqs}{W^2} = \frac{r(1 + q^2) - pqs}{W^2},$$

wo  $\frac{dp}{dx} = r, \quad \frac{dp}{dy} = \frac{dq}{dx} = s, \quad \frac{dq}{dy} = t$  ist.

Also wird unsere Gleichung, wenn wir sie mit  $W^3$  multipliciren:

$$r(1 + q^2) - 2pqs + t(1 + p^2) = 0,$$

d. h. bei den Flächen, welche diese Aufgabe lösen, ist (§ 58) die Summe der Hauptkrümmungshalbmesser  $= 0$ , oder die Hauptkrümmungen gleich und entgegengesetzt. — Der Ausdruck links ist der Coefficient von  $\varphi$  in der Gleichung des § 58 für den Hauptkrümmungsradius, abgesehen von einem Factor; das Verschwinden dieses Coefficienten zeigt dann, dass die Summe  $\varphi_1 + \varphi_2$  gleich Null ist.

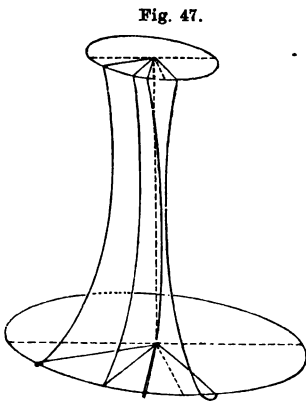


Fig. 47.

Ein interessantes Beispiel hierzu ist folgendes: Zwei Kreise liegen einander parallel so (Fig. 47), dass ihre Mittelpunkte normal übereinander sind. Welches ist die kleinste Fläche, die man durch beide hindurchlegen kann? Zunächst ist so viel klar, dass es jedenfalls eine Umdrehungsfläche sein wird. Denn zieht man irgendwo in beiden Kreisen zwei Paar paralleler Radien, und an einer beliebigen andern Stelle der Peripherie ebenfalls zwei Paar, welche denselben Winkel einfassen, so müssen die Streifen

der gesuchten Fläche, welche durch die Ebenen ausgeschnitten werden, die man durch je zwei parallele Radien hindurchlegt, einander gleich sein. Wäre der eine grösser als der andere, so könnte man, um an jener Stelle ein Minimum in dem verlangten Sinne herzustellen, den andern Streifen an seine Stelle setzen. Es sind somit alle diese Streifen gleich, was eben die Eigenschaft der Rotationsfläche ist. Wir können folglich die Gleichung der gesuchten Fläche in folgender Form schreiben:  $z = f(\xi), \quad \xi^2 = x^2 + y^2$ . Dann ist

$$p = f' \cdot \frac{x}{\xi}, \quad q = f' \cdot \frac{y}{\xi}, \quad \text{also} \quad W = \sqrt{1 + f'^2}.$$

Setzen wir noch der Kürze halber  $\frac{f'}{\xi \cdot W} = L$ , so wird unsere partielle Differentialgleichung folgende:

$$\frac{\partial(xL)}{\partial x} + \frac{\partial(yL)}{\partial y} = 0 \quad \text{oder} \quad 2L + \left(x \frac{\partial \xi}{\partial x} + y \frac{\partial \xi}{\partial y}\right) \frac{\partial L}{\partial \xi} = 0,$$

$$\text{oder } 2L + \xi \frac{\partial L}{\partial \xi} = 0, \text{ oder } 2 \frac{\partial \xi}{\xi} + \frac{\partial L}{L} = 0.$$

Integrirt giebt diese Gleichung  $2l\xi + lL + \text{const.} = 0$ , oder in den Numeris

$$\xi^2 \cdot L = a, \text{ d. i. } \frac{\xi f'}{\sqrt{1+f'^2}} = a,$$

$$\text{oder } \xi^2 f'^2 = a^2 + a^2 f'^2, \text{ d. i. } \xi^2 \left(\frac{dz}{d\xi}\right)^2 = a^2 + a^2 \left(\frac{dz}{d\xi}\right)^2,$$

$$\text{oder } \frac{dz}{d\xi} = \frac{a}{\sqrt{\xi^2 - a^2}}$$

und durch Integration:

$$z = a \int \frac{d\xi}{\sqrt{\xi^2 - a^2}} = a \cdot l \frac{\xi + \sqrt{\xi^2 - a^2}}{b},$$

wo  $-a \cdot lb$  die willkürliche Constante ist. Setzt man statt  $b$  aber  $a \cdot e^a$ , so wird unsere Gleichung:

$$z = a \cdot l \frac{\xi + \sqrt{\xi^2 - a^2}}{a \cdot e^a},$$

oder in der exponentiellen Gestalt:

$$a \cdot e^{\frac{z}{a} + a} = \xi + \sqrt{\xi^2 - a^2}.$$

Daraus folgt sogleich:

$$a \cdot \frac{1}{e^{\frac{z}{a} + a}} = \frac{a^2}{\xi + \sqrt{\xi^2 - a^2}} = \frac{a^2(\xi - \sqrt{\xi^2 - a^2})}{\xi^2 - \xi^2 + a^2},$$

$$\text{oder } a \cdot e^{-\frac{z}{a} - a} = \xi - \sqrt{\xi^2 - a^2}.$$

$$\text{Mithin wird: } \xi = \frac{a}{2} \left\{ e^{\frac{z}{a} + a} + e^{-\frac{z}{a} - a} \right\};$$

dies ist aber die Gleichung der Kettenlinie. Die kleinste Fläche also, welche die angegebene Begrenzung hat, ist entstanden durch Rotation einer Kettenlinie.

Die Integrationsconstanten  $a$  und  $\alpha$  bestimmen sich durch die Entfernung der beiden Kreise und ihre Radien.

### Digression auf mechanische Probleme.

#### § 104.

Die kürzesten Linien finden eine häufige Anwendung in der Mechanik. Wir wollen davon zwei wichtige Beispiele anführen.

1) Wenn ein Punkt auf einer Fläche  $F(x, y, z) = 0$  sich bewegt, und die Kräfte, welche dies bewirken, mit  $X, Y, Z$  bezeichnet werden, so sind bekanntlich die Differentialgleichungen der Bewegung folgende:

$$m \cdot \frac{d^2 x}{dt^2} = X + \lambda \cdot F'(x), \quad m \cdot \frac{d^2 y}{dt^2} = Y + \lambda \cdot F'(y), \\ m \cdot \frac{d^2 z}{dt^2} = Z + \lambda \cdot F'(z).$$

Wirken aber auf den Punkt ausser einem ersten Impulse gar keine Kräfte, so sind  $X, Y, Z$  einzeln gleich Null, und die Differentialgleichungen der Bewegungen sind jetzt folgende:

$$\frac{d^2 x}{dt^2} = \lambda \cdot P, \quad \frac{d^2 y}{dt^2} = \lambda \cdot Q, \quad \frac{d^2 z}{dt^2} = \lambda \cdot R$$

in den Bezeichnungen des § 56. Multiplicirt man diese Gleichungen der Reihe nach mit  $\frac{2dx}{dt}, \frac{2dy}{dt}, \frac{2dz}{dt}$  und addirt sie alsdann, so kommt rechts 0, links das Differential von  $\frac{d^2 s}{dt^2}$  heraus. Man hat also durch Integration  $ds = \alpha \cdot dt$ , wo  $\alpha$  die Constante. Hiernach können wir  $dt$  eliminiren, und erhalten dadurch, wenn wir  $\frac{\lambda}{\alpha^2} = \mu$  setzen:

$$\frac{d^2 x}{ds^2} = \mu \cdot P, \quad \frac{d^2 y}{ds^2} = \mu \cdot Q, \quad \frac{d^2 z}{ds^2} = \mu \cdot R.$$

Dies sind aber die Gleichungen der kürzesten Linie. Also haben wir den Lehrsatz:

Wenn ein Punkt gezwungen ist, sich auf einer Fläche zu bewegen, und keine beschleunigenden Kräfte auf ihn einwirken, so beschreibt er eine kürzeste Linie.

2) Ein zweiter Fall ist folgender: Wenn ein Faden auf einer Fläche gespannt wird, und auf den Faden weiter keine Kräfte wirken, also auch von seiner Schwere abstrahirt wird, so nimmt der Faden die Gestalt der kürzesten Linie an. Denn, bezeichnet  $T$  die Spannung, so bleibt das Element im Gleichgewichte durch folgende Kräfte:

$$Xds + T \frac{dx}{ds} - \left[ T \frac{dx}{ds} + d \left( T \frac{dx}{ds} \right) \right] \quad \text{oder} \quad Xds - d \left( T \frac{dx}{ds} \right)$$

und zwei analoge für die anderen Componenten. Dazu kommt der Widerstand der Fläche in der Richtung der  $x$ -Axe:  $+\lambda F'(x)ds$  oder  $+\lambda \cdot Pds$ . Fürs Gleichgewicht muss nun die Summe aller Componenten in einer Richtung Null sein; man hat also

$$Xds - d \left( T \frac{dx}{ds} \right) + \lambda Pds = 0, \quad Yds - d \left( T \frac{dy}{ds} \right) + \lambda Qds = 0, \\ Zds - d \left( T \frac{dz}{ds} \right) + \lambda Rds = 0.$$

Sind die Kräfte  $X, Y, Z = 0$ , so haben wir:

$$\frac{d \left( T \frac{dx}{ds} \right)}{ds} = \lambda P, \quad \frac{d \left( T \frac{dy}{ds} \right)}{ds} = \lambda Q, \quad \frac{d \left( T \frac{dz}{ds} \right)}{ds} = \lambda R,$$

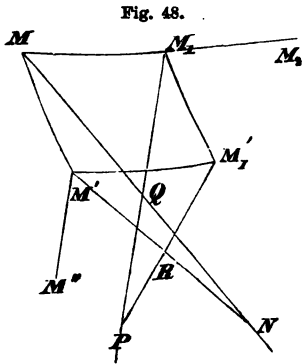
$$\text{also: } \frac{dT}{ds} \cdot \frac{dx}{ds} + T \frac{d^2x}{ds^2} = \lambda P, \quad \frac{dT}{ds} \cdot \frac{dy}{ds} + T \frac{d^2y}{ds^2} = \lambda Q,$$

$$\frac{dT}{ds} \cdot \frac{dz}{ds} + T \frac{d^2z}{ds^2} = \lambda R.$$

Multipliciren wir diese drei Gleichungen der Reihe nach mit  $\frac{dx}{ds}, \frac{dy}{ds}, \frac{dz}{ds}$  und addiren, so entsteht:  $\frac{dT}{ds} \cdot 1 + T \cdot 0 = \lambda \cdot 0$ , oder  $\frac{dT}{ds} = 0$ , also  $T = \alpha$ . Setzen wir diesen Werth in die drei Gleichungen ein, so werden sie wiederum zu den Gleichungen der kürzesten Linie.

§ 105.

Wir schalten hier noch einen Satz über die Evoluten der Krümmungslinien ein, welcher hierher gehört: In jedem Punkte der Evolute steht ihre Osculationsebene auf der entsprechenden Tangentialebene der Evolutenfläche senkrecht, bildet also eine kürzeste Linie auf derselben.



Dieser Satz lässt sich leicht geometrisch beweisen (Fig. 48). Sei  $MM_1M_1'M'$  ein von vier Krümmungslinien eingeschlossenes unendlich kleines Rechteck. (Es soll beiläufig bemerkt werden, dass das Wort Rechteck hier nicht ganz in dem gewöhnlichen Sinne zu nehmen ist. Da nämlich die Seiten unendlich klein sind, so kommen bei den Winkeln auch die unendlich kleinen Grössen erster Ordnung in Betracht. Dann ist also nur der Winkel, in dem sich zwei nach einer Seite

hin schneiden, also  $M_1MM'$  ein Rechter, setzen wir die Krümmungslinien fort, so sind  $M_2M_1M_1', M''M'M_1'$  rechte, die Winkel  $MM'M_1', M'M_1'M_1$  weichen um unendlich kleine Grössen von einem Rechten ab.) Legen wir nun durch die vier Eckpunkte  $M, M_1, M', M_1'$  Normalen an die Fläche, so dass sich die durch  $M$  und  $M_1$  gehenden in  $Q$ , die durch  $M$  und  $M'$  in  $N$ , die durch  $M_1$  und  $M_1'$  in  $P$ , die durch  $M'$  und  $M_1'$  in  $R$  schneiden.  $MN$  und  $M'N$  sind dann die Richtungen der aufeinander folgenden Tangenten der Evolute, ihre Ebene  $MM'N$  oder  $MM'Q$  ist also die Krümmungsebene derselben.  $MN$  ist eine Tangente,  $P$  ein ihr unendlich naher Punkt der Evolutenfläche, die Ebene  $MNP$ , d. h.  $MQP$  oder  $M_1MN$  also Tangentialebene derselben. Der Neigungswinkel von  $M'MN$  und  $M_1MN$  ist aber  $M_1MM'$ , also ein Rechter.

Wir wollen aber für diesen Satz nicht allein einen analytischen Beweis geben, sondern zugleich denselben auch erweitern. Zu dem Ende bemerken wir:

Wir haben als Evolutenfläche einer gegebenen Fläche diejenige Fläche bezeichnet, welche durch die Krümmungsmittelpunkte der letzteren gebildet ist, d. h. bei welcher die Normalen der letzteren Tangenten der ersteren sind.

Jetzt denken wir uns umgekehrt auf einer Fläche eine Schaar von Curven gezogen, und durch jeden Punkt einer jeden dieser Schaar eine Tangente gelegt.

Wenn es nun eine Fläche giebt, für welche diese Tangenten sämtlich die Normalen sind, so können wir diese analog der Theorie der ebenen Curven als Evolutenfläche der gegebenen bezeichnen.

Es entstehen also folgende zwei Fragen: 1) Giebt es zu jeder Fläche eine Evolventenfläche? 2) Wie muss, wenn dies der Fall ist, die Schaar der Curven, welche auf der gegebenen Fläche gezogen ist, beschaffen sein, damit ihre Tangenten die verlangte Eigenschaft haben?

Ein Theil der zweiten Frage erhält eine Antwort, wenn die Frage 1) bejaht wird, aus den eben gegebenen geometrischen Betrachtungen. Da nämlich die Tangenten der gegebenen d. h. die Normalen der Evolventenfläche sich zu je zwei aufeinander folgenden schneiden, so werden sie auf der letzteren eine Schaar Krümmungslinien bilden, und daher die gegebene Fläche in geodätischen Linien berühren. Da es aber unendlich viel Systeme geodätischer Linien auf jeder Fläche giebt, so würden noch die Eigenschaften des zu wählenden Systems zu bestimmen sein. Wir beantworten also beide Fragen ganz allgemein.

Sei  $w = f(u, v)$  die Gleichung der gegebenen Fläche, auf dieser befinde sich eine beliebige Curvenschaar, irgend eine Tangente einer solchen mache Winkel mit den Axen, deren Cosinus  $\alpha, \beta, \gamma$  sind, dann ist (§ 45) die Bedingung dafür, dass diese sämtlichen Tangenten Normalen einer anderen Fläche sind:

$$1) \quad \frac{\partial \alpha}{\partial v} + \frac{\partial \gamma}{\partial v} \cdot \frac{\partial w}{\partial u} = \frac{\partial \beta}{\partial u} + \frac{\partial \gamma}{\partial u} \cdot \frac{\partial w}{\partial v}.$$

Es soll nun  $v = \varphi(u)$  die Gleichung einer Curve aus unserer Schaar sein, also

$$\frac{dv}{du} = \frac{\beta}{\alpha}, \quad \frac{dw}{du} = \frac{\gamma}{\alpha} \quad \text{oder} \quad \frac{\partial w}{\partial u} + \frac{\partial w}{\partial v} \cdot \frac{\beta}{\alpha} = \frac{\gamma}{\alpha}$$

und auch:

$$\frac{d\alpha}{du} = \frac{\partial \alpha}{\partial u} + \frac{\partial \alpha}{\partial v} \cdot \frac{\beta}{\alpha}, \quad \frac{d\beta}{du} = \frac{\partial \beta}{\partial u} + \frac{\partial \beta}{\partial v} \cdot \frac{\beta}{\alpha}, \quad \frac{d\gamma}{du} = \frac{\partial \gamma}{\partial u} + \frac{\partial \gamma}{\partial v} \cdot \frac{\beta}{\alpha}.$$

Mittelst dieser Gleichungen eliminiren wir aus 1) die partiellen Differentialquotienten, welche nach  $v$  genommen sind, dies giebt:

$$\left(\frac{d\alpha}{du} - \frac{\partial\alpha}{\partial u}\right) \frac{\alpha}{\beta} + \left(\frac{d\gamma}{du} - \frac{\partial\gamma}{\partial u}\right) \frac{\partial w}{\partial u} \cdot \frac{\alpha}{\beta} = \frac{\partial\beta}{\partial u} + \frac{\partial\gamma}{\partial u} \left(\gamma - \frac{\partial w}{\partial u}\right) \frac{\alpha}{\beta}.$$

Wegen  $\alpha \frac{\partial\alpha}{\partial u} + \beta \frac{\partial\beta}{\partial u} + \gamma \frac{\partial\gamma}{\partial u} = 0$

nimmt aber diese Gleichung die Gestalt an:

$$\frac{d\alpha}{du} + \frac{d\gamma}{du} \cdot \frac{\partial w}{\partial u} = 0.$$

Sind nun  $\lambda, \mu, \nu$  die Cosinus der Winkel, welche die Normale wie die gegebene Fläche mit den Axen macht, also

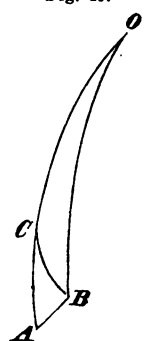
$$\frac{\partial w}{\partial u} = -\frac{\lambda}{\nu}, \text{ so ist } \frac{d\alpha}{\lambda} = \frac{d\gamma}{\nu}.$$

Dies ist aber nach § 99 die ausreichende und nöthige Bedingung, dass unsere Curven geodätische Linien auf unserer Fläche sind, also: Zieht man auf irgend einer Fläche irgend eine Schaar geodätischer Linien, so bilden ihre Tangenten die Normalen einer andern Fläche, geben also eine Evolventenfläche, und die Tangenten jeder geodätischen Linie der ersteren schneiden die letztere in einer Krümmungslinie. Jede Fläche hat nun, für jede gegebene Schaar geodätischer Linien auf derselben, unendlich viel Evolventenflächen, sodass es deren für eine gegebene Fläche unendlich mal unendlich viele giebt.

### § 106.

**Lehrsatz.** Wenn man von einem Punkte einer Fläche nach allen Richtungen gleich lange geodätische Linien zieht und ihre Endpunkte verbindet, so steht die Verbindungslinie auf allen senkrecht.

Fig. 49.



**Beweis.** Wir betrachten (Fig. 49) zwei vom Punkte  $O$  ausgehende benachbarte und gleiche geodätische Linien  $OA = OB$ . Wären die Winkel bei  $A$  und  $B$  keine Rechte, sondern z. B. bei  $A$  der spitze, bei  $B$  also der stumpfe Winkel, so könnte man von  $B$  aus Linie  $BC$  nach  $AO$  hinziehen, sodass  $BC$  auf  $AB$  senkrecht steht. Da dann die unendlich kleinen Seiten des Dreiecks  $ABC$  als geradlinig betrachtet werden können, so ist  $AC$  Hypotenuse, also  $AC > CB$  und auch  $OB = OA = OC + CA > OC + CB$ . Es wäre  $OB$  nicht die kürzeste Entfernung der Punkte  $O$  und  $B$  auf der Fläche, was der Voraussetzung widerspricht. Dass dieser Satz sich umkehren lässt, leuchtet sofort ein. Also: „Schneiden sich eine Anzahl geodätischer Linien in einem Punkte  $O$  der Fläche und schneidet man von allen gleiche

Stücke von  $O$  aus ab, verbindet dann die Endpunkte, so steht die Verbindungslinie auf allen geodätischen Linien senkrecht.“

Unser Satz lässt sich aber auch folgendermassen verallgemeinern. Wenn irgend eine Schaar kürzester Linien auf einer Fläche von einer andern Curve auf derselben orthogonal geschnitten wird, und man trägt von der ganzen Schaar von den Schnittpunkten an gleiche Stücke ab, so liegen die Endpunkte wieder in einer Curve, die auf der ganzen Schaar senkrecht steht. Dies ist einleuchtend, wenn von den kürzesten Linien je zwei unendlich nahe sich schneiden. Denn dann ist (Fig. 50a)  $ad = ae$ ,  $ab = ac$ , also  $bd = ce$  u. s. w. Schneiden

Fig. 50a.

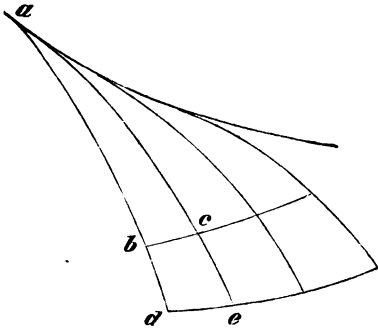
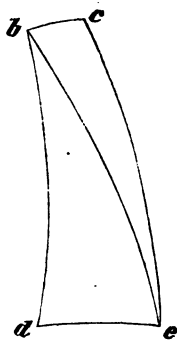


Fig. 50b.



sich (Fig. 50b), was ein Ausnahmefall ist, die Linien  $bd$  und  $ce$  nicht, so sei  $bc$  ein Element der Orthogonalcurve und  $bd = ce$ . Man ziehe dann  $be$ , so muss, da das Element  $bc$  der Orthogonalcurve angehört und rechtwinklig auf  $be$  fort-

gesetzt werden kann,  $be = ce$  sein. Da nun also auch  $be = db$  ist, so muss  $de$  auf  $bd$  senkrecht stehen, also ebenfalls der Orthogonalcurve angehören.

Auch dieser Satz kann umgekehrt werden.

2) Der analytische Beweis stellt sich so: Denkt man sich von einem Punkte aus nach allen Richtungen hin beliebige Linien gezogen, nicht bloss kürzeste, und auf denselben von diesem Punkte aus dieselbe Strecke  $u$  abgetragen, so wird offenbar der Winkel, den die Curve der Endpunkte dieser  $u$  mit den Strahlen macht, sehr verschieden sein können von einem rechten Winkel. Denkt man sich nun die Strecke  $u$  immer kleiner werdend, aber auf allen Curven gleich gross, so zieht sich die Curve, die ihre Endpunkte verbindet, immer mehr zusammen. Wird  $u$  unendlich klein, so kann man alle Endpunkte ansehen als in derselben Ebene liegend mit dem Punkte, von dem man ausgegangen ist; sie bilden folglich alsdann einen unendlich kleinen Kreis, und dieser steht somit normal auf allen Strahlen. — Hat man also von einem Punkte  $O$  einer Fläche nach allen Richtungen hin, also unzählige viele kürzeste Linien gezogen und nimmt irgend eine unter ihnen als die erste an, so wird jede andere gegeben

sein, wenn man weiss, welchen Winkel  $v$  im Anfange bei  $O$  ihre Tangente mit der Tangente der ersten bildet. Nennt man ferner die Länge einer solchen kürzesten Linie vom Punkte  $O$  aus bis zu einem Punkte auf ihr gerechnet  $u$ , so kann offenbar jeder Punkt der Fläche gegeben werden durch die beiden Grössen  $u$  und  $v$ ; d. h. man kann seine drei rechtwinkligen Coordinaten  $x, y, z$  jede als Function von  $u$  und  $v$  darstellen. In diesem Coordinatensysteme wollen wir nun die Gleichung der kürzesten Linien für Punkt  $O$  aufstellen, d. h. die Frage lösen: Welche Functionen müssen  $x, y, z$  von  $u$  und  $v$  sein, oder wie müssen diese Functionen beschaffen sein, damit diejenigen Curven, für welche  $v$  constant ist,  $u$  aber variabel, kürzeste Linien sind? Damit eine Curve kürzeste Linie ist, muss ihre Krümmungsebene normal stehen auf der Tangentialebene der Fläche. Die Tangentialebene der Fläche hat die Gleichung

$$\left(\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v}\right) (\xi - z) + \left(\frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v} - \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v}\right) (\xi - x) + \left(\frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v}\right) (\eta - y) = 0.$$

Die Krümmungsebene derjenigen Curve, für welche  $v$  constant ist,  $u$  aber variabel, ist (§ 11)

$$\left(\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} - \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial u^2}\right) (\xi - z) + \left(\frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial u^2} - \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2}\right) (\xi - x) + \left(\frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} - \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial u^2}\right) (\eta - y) = 0.$$

Diese beiden Flächen schneiden sich rechtwinklig, wenn

$$\begin{aligned} &\left(\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} - \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v}\right) \left(\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} - \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial u^2}\right) \\ &+ \left(\frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v} - \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v}\right) \left(\frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial u^2} - \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2}\right) \\ &+ \left(\frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} - \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v}\right) \left(\frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} - \frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial u^2}\right) = 0 \text{ ist.} \end{aligned}$$

Dieses Aggregat von Producten lässt sich in folgenden Ausdruck transformiren:

$$\begin{aligned} &\left\{\frac{\partial^2 x}{\partial u^2} + \frac{\partial y^2}{\partial u^2} + \frac{\partial z^2}{\partial u^2}\right\} \left\{\frac{\partial x}{\partial v} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} + \frac{\partial y}{\partial v} \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} + \frac{\partial z}{\partial v} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial u^2}\right\} \\ &- \left\{\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial x}{\partial v} + \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial y}{\partial v} + \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial z}{\partial v}\right\} \left\{\frac{\partial x}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 x}{\partial u^2} + \frac{\partial y}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 y}{\partial u^2} + \frac{\partial z}{\partial u} \cdot \frac{\partial^2 z}{\partial u^2}\right\} = 0 \end{aligned}$$

d. i.:

$$E \cdot \left\{\frac{\partial F}{\partial u} - \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial v}\right\} - F \cdot \frac{1}{2} \frac{\partial E}{\partial u} = 0.$$



Es ist aber

$$E = \frac{\partial x^2 + \partial y^2 + \partial z^2}{\partial u^2} = \frac{du^2}{du^2} = 1,$$

denn  $du$  ist das Bogenelement der Curven  $U$ , um die es sich hier handelt. Dadurch wird unsere Gleichung folgende:  $\frac{\partial F}{\partial u} = 0$  oder, einmal integrirt:  $F$  eine Function von  $v$  allein.

Hieraus und aus der zu Anfange dieses zweiten Beweises angeführten geometrischen Hilfsbetrachtung ergibt sich unser Lehrsatz sofort. Die Grösse  $\frac{F}{\sqrt{E \cdot G}}$  bedeutet den Cosinus des Winkels zwischen den Curven  $U$  und  $V$  (§ 74). Nehmen wir für alle Curven  $U$ , d. h. für alle kürzesten Linien,  $u$  constant, so erhalten wir die Curve  $V$ , welche die Endpunkte aller dieser gleichlangen kürzesten Linien verbindet. Lassen wir  $u$  immer kleiner werden, so wird der Winkel dieser Endpunktencurve mit den kürzesten Linien, wie oben gezeigt wurde, schliesslich  $90^\circ$ ; also sein Cosinus gleich Null. Es muss mithin  $F = 0$  sein für  $u = \frac{1}{\infty}$ , da aber  $F$  von  $u$  unabhängig ist, muss  $F$  allgemein gleich Null sein, d. h. die Endpunktencurve steht auf allen kürzesten Linien normal.

Anmerkung. Dieser Beweis giebt sofort die obige Erweiterung unseres Satzes. Denkt man sich nämlich auf einer Fläche irgend eine Curve gezogen und eine Anzahl kürzester Linien, die darauf normal stehen und auf allen diesen kürzesten Linien von der ersten Curve aus, die zum  $V$ -Systeme gehören möge, gleiche Längen abgetragen, so erhält man eine neue Curve, für welche man auf dieselbe Art beweisen kann, dass  $\frac{\partial F}{\partial u} = 0$  ist oder  $F$  nur von  $v$  abhängt. Da aber für die erste Curve der Cosinus des Winkels zwischen  $U$  und  $V$ , also auch  $F = 0$  ist, so findet diese Gleichung auch für die neuen Curven statt, und wir erhalten somit den oben gegebenen allgemeineren Satz.

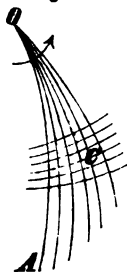
Dass der oben bewiesene Lehrsatz nur ein specieller Fall hiervon ist, geht daraus hervor, dass der Punkt, von welchem wir oben ausgingen, als Degeneration jeder geschlossenen Curve angesehen werden kann.

Der eben bewiesene Satz gehört zu den vielen, wo es sich um die Länge von Curven handelt, und deren geometrischer Beweis viel leichter als der analytische zu führen ist, weil der Zuwachs solcher Linien, wenn er unendlich klein ist, als geradlinig betrachtet werden kann, während die Länge der Linien selbst complicirte Form hat.

§ 107.

Auf diesen Satz begründet Gauss ein neues Coordinatensystem. Es ist folgendes: Man lege durch irgend einen Punkt  $O$  auf einer Fläche (s. Fig. 51) unzählig viele kürzeste Linien nach allen Richtungen.  $u$  sei die Entfernung irgend eines Punktes auf der Oberfläche von  $O$ ; es wird also  $u$  angesehen werden können als die eine Coordinate, indem alle Punkte, welche gleiches  $u$  haben, auf einer Curve liegen, die auf allen Curven des ersten Systems normal steht. Betrachtet man eine beliebige dieser kürzesten Linien z. B.  $OA$  als erste, so wird jeder Punkt  $C$  der Fläche vollständig gegeben sein, wenn erstens sein  $u$ , d. h. die geodätische Entfernung  $OC$  bekannt ist, und ausserdem der Winkel  $v$ , welchen  $OC$  in  $O$  mit der ersten Curve  $OA$  macht.

Fig. 51.



Es ist dieses Coordinatensystem ganz analog den Polarcordinaten in der Ebene. — Wäre  $O$  der Pol der Erde, so wären  $u$  die Pol-  
distanzen und  $v$  die geographischen Längen.

In diesem Coordinatensysteme ist also für jede durch  $O$  gehende kürzeste Linie  $v$  constant, für jede auf derselben senkrechte Curve  $u$  constant. Die Grösse  $F$  ist  $= 0$ , weil die beiden Systeme auf einander normal stehen.

$$E = \left(\frac{\partial x}{\partial u}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial u}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial u}\right)^2$$

wird  $= 1$ , denn  $u$  ist der Bogen. Die Grösse  $G$  endlich oder

$$\left(\frac{\partial x}{\partial v}\right)^2 + \left(\frac{\partial y}{\partial v}\right)^2 + \left(\frac{\partial z}{\partial v}\right)^2$$

wollen wir  $= m^2$  setzen, so dass also  $m^2$  eine Function von  $u$  und  $v$  ist. Demnach wird das Linienelement irgend einer Curve auf dieser Oberfläche  $ds = \sqrt{du^2 + m^2 dv^2} = dv \sqrt{u'^2 + m^2}$ , was auch aus dem rechtwinkligen Dreieck folgt, dessen Katheten  $du$  und  $m dv$ , nämlich die Differentiale der Curven des ersten und des zweiten Systems, und dessen Hypotenuse  $ds$  ist.

Wir wollen nun zunächst sehen, wie der Ausdruck für das Maass der Krümmung wird, welches wir durch  $k$  bezeichnen wollen, und welches (§ 83) durch die Gleichung  $k = \frac{1}{\varrho_1 \cdot \varrho_2}$  gegeben wird. Wir finden, weil  $E = 1$ ,  $F = 0$  ist, nach § 81:

$$\varrho_1 \varrho_2 = \frac{4 G^2}{\left(\frac{\partial G}{\partial u}\right)^2} - 2 G \left(\frac{\partial^2 G}{\partial u^2}\right)$$

Setzen wir also  $G = m^2$ , so wird

$$\frac{\partial G}{\partial u} = 2m \frac{\partial m}{\partial u} \quad \text{und} \quad \frac{\partial^2 G}{\partial u^2} = 2m \frac{\partial^2 m}{\partial u^2} + 2 \left( \frac{\partial m}{\partial u} \right)^2.$$

Demnach wird der vorige Ausdruck zu folgendem einfacheren:

$$\varrho_1 \varrho_2 = - \frac{m}{\frac{\partial^2 m}{\partial u^2}},$$

also endlich  $k = - \frac{1}{m} \cdot \frac{\partial^2 m}{\partial u^2}$ . Dies ist also das Maass der Krümmung in diesen Coordinaten.

Ueber die Grösse  $m$  wollen wir noch bemerken, dass für  $u = 0$  unabhängig von  $v$ :  $m = 0$  und  $\frac{dm}{du} = 1$  wird. Denn  $mdv$  ist das Bogenelement der Orthogonalcurve, und da diese für unendlich kleines  $u$  als Kreis mit dem Radius  $u$  zu betrachten ist, so hat man für solche Werthe  $mdv = u dv$ ,  $m = u$ , so dass beide gleichzeitig verschwinden, und  $dm = du$ , also  $\frac{\partial m}{\partial u} = 1$  wird.

### § 108.

Gauss beantwortet hiernach die Frage: Welches ist die Gleichung der kürzesten Linie zwischen zwei gegebenen Punkten auf einer Oberfläche, ausgedrückt durch die krummlinigen Coordinaten  $u$  und  $v$ ?

Nach dem vorigen Paragraphen handelt es sich bei dieser Aufgabe darum, das Integral  $\int \sqrt{u'^2 + m^2} \cdot dv$  innerhalb gegebener Grenzen zum Minimum zu machen. Wir setzen daher statt  $u$ :  $u + \varepsilon \cdot \delta u$ , also statt  $u'$ :  $u' + \varepsilon \cdot \delta u'$ , entwickeln alsdann das Integral nach Potenzen von  $\varepsilon$ , und setzen endlich das mit  $\varepsilon$  multiplicirte Glied:

$$\int \left\{ \frac{u'}{\sqrt{u'^2 + m^2}} \delta u' + \frac{m \frac{\partial m}{\partial u} \delta u}{\sqrt{u'^2 + m^2}} \right\} dv,$$

innerhalb derselben Grenzen genommen, gleich Null. Der erste Theil dieses Integrals lässt sich aber theilweise integriren, und berücksichtigt man, dass  $\delta u$  an den Grenzen Null sein muss, so erhält man folgende Gleichung aus der vorigen:

$$- \int \delta u \left\{ \left( \frac{u'}{\sqrt{u'^2 + m^2}} \right)' - \frac{m \frac{\partial m}{\partial u}}{\sqrt{u'^2 + m^2}} \right\} dv = 0.$$

Daraus folgt, weil diese Gleichung für alle Werthe von  $\delta u$  stattfinden muss, die folgende Differentialgleichung für die kürzesten Linien

$$\frac{m \frac{\partial m}{\partial u}}{\sqrt{u'^2 + m^2}} - \left( \frac{u'}{\sqrt{u'^2 + m^2}} \right)' = 0.$$

Anstatt dieser Differentialgleichung der zweiten Ordnung hat Gauss zwei der ersten Ordnung eingeführt und zwar vermittelt einer neuen Hilfsgrösse.  $LL$  sei irgend eine Curve auf der Fläche, (Fig. 52); ihr Bogen von irgend einem Punkte an gerechnet sei  $s$ ,

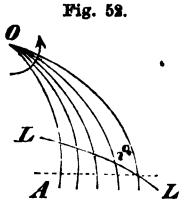


Fig. 52.

und zwar werde dieser Bogen so gerechnet, dass er mit wachsendem  $u$  ebenfalls zunimmt. Der Winkel  $v$ , welchen die  $u$  nach den verschiedenen Punkten von  $LL$  gezogen mit  $OA$ , dem ersten  $u$ , bilden, werde ebenfalls in der Richtung gezählt, dass er zunimmt, wenn  $u$  grösser wird. Alsdann werden die einzelnen Punkte der Curve  $LL$  unzweideutig durch eine Gleichung zwischen  $u$  und  $v$  gegeben sein. Nun sei  $\vartheta$  der Winkel, welchen das Bogenelement der Curve  $LL$  mit dem Bogenelemente des Systems  $U$  macht, und zwar so genommen, dass seine Schenkel  $s$  und  $u$  wachsen. Man hat alsdann folgende Gleichungen:

$$\cos \vartheta = \frac{du}{ds} \text{ und da } ds^2 = du^2 + m^2 dv^2 \text{ ist:}$$

$$\sin \vartheta = \frac{m dv}{ds}, \quad \operatorname{tg} \vartheta = \frac{m dv}{du},$$

welche somit für alle Curven  $LL$  gelten, sie mögen kürzeste Linien sein oder nicht.

Mit Hülfe dieses Winkels lässt sich nun die Gleichung der kürzesten Linie, welche wir auch so schreiben können:

$$\frac{m \frac{\partial m}{\partial u}}{\frac{ds}{dv}} - \left( \frac{du}{dv} \right)' \quad \text{oder} \quad \frac{m \frac{\partial m}{\partial u}}{\frac{ds}{dv}} - \left( \frac{du}{ds} \right)' = 0,$$

wo der Accent die Ableitung nach  $v$  anzeigt, in folgende umformen:

$$\frac{m \frac{\partial m}{\partial u}}{\frac{ds}{dv}} - (\cos \vartheta)' = \text{oder} \quad \frac{m \frac{\partial m}{\partial u}}{\frac{ds}{dv}} + \sin \vartheta \frac{d\vartheta}{dv} = 0$$

oder endlich  $\frac{\partial m}{\partial u} + \frac{d\vartheta}{dv} = 0$ . Diese Gleichung gilt also speciell für die Veränderungen des  $\vartheta$  bei den kürzesten Linien. Setzt man statt  $\vartheta$  in sie den Werth desselben aus einer der obigen drei allgemeinen Gleichungen, so kommt man wieder auf eine Differentialgleichung zweiter Ordnung.

### § 109.

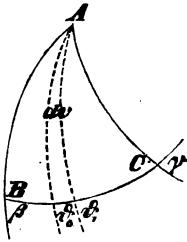
Mit Hülfe dieser Formeln lässt sich nun ein anderer Satz von Gauss beweisen, der einer der schönsten in der ganzen Theorie der Flächen ist. Wir schicken dazu voraus folgende

**Erklärung.** Es sei ein Dreieck auf einer Fläche gegeben, dessen Seiten kürzeste Linien sind. Man denke sich entlang dieses Dreiecks Normalen der Fläche gezogen. Ferner denke man sich eine Kugel mit dem Radius 1, und zu jeder Normale der Fläche einen ihr parallelen Radius der Kugel gezogen. Man erhält dadurch auf der Kugel wiederum ein Dreieck, welches nur in dem speciellen Falle ein sogenanntes sphärisches Dreieck sein wird, dass die Fläche, von der man ausgeht, selbst eine Kugel ist. Den Inhalt des letzteren Dreiecks auf der Kugel nennt Gauss die *curvatura integra* oder Totalkrümmung des Dreiecks auf der gegebenen Fläche. Sind die drei Winkel des Dreiecks auf der gegebenen Fläche, d. h. die Winkel, welche die begrenzenden kürzesten Linien in den Durchschnittslinien mit einander machen,  $A, B, C$ , so nennt man die Differenz  $A + B + C - \pi$  den sphärischen Excess und, falls diese Differenz negativ ist, die Differenz  $\pi - (A + B + C)$  den sphärischen Defect.

**Lehrsatz.** Die Totalkrümmung eines Dreiecks, das von kürzesten Linien auf einer Oberfläche gebildet wird, verhält sich zur Oberfläche der Kugel, wie der sphärische Excess resp. Defect seiner Winkel zu 8 Rechten.

**Beweis.** Nach § 83 ist, wenn  $\sigma$  und  $s$  die dort angegebene Bedeutung haben, der Quotient  $\frac{\sigma}{s} = \frac{1}{e_1 \cdot e_2}$ . Offenbar ist die Total-

Fig. 53.



krümmung des Dreiecks  $ABC$  (Fig. 53) gleich  $\sum \sigma$  innerhalb gewisser Grenzen, die sich nach den Seiten von  $ABC$  richten werden. Es ist also  $\text{Curv. int.} = \sum \frac{s}{e_1 \cdot e_2}$ .

Denken wir uns nun eine Spitze des Dreiecks z. B.  $A$  als Anfangspunkt eines Coordinatensystems, wie wir es jetzt zuletzt betrachtet haben, so werden wir die beiden Seiten  $AB$  und  $AC$  als zwei Curven des Systems  $U$  ansehen können, wo  $v$  constant ist. Denken wir uns nun zwei unendlich nahe Curven dieses Systems und zwei unendlich nahe Curven des zweiten Systems  $V$ , für welches  $u$  constant ist, so werden diese ein unendlich kleines Rechteck ausschneiden, welches wir als zweites Differential nach  $u$  und  $v$  von  $ABC$  ansehen können. Seine Seiten sind  $dv$  und  $m \cdot du$ ; wir erhalten demnach für unser Rechteck  $s = m \cdot du \cdot dv$ , und haben folglich den Ausdruck  $\frac{m \cdot du \cdot dv}{e_1 \cdot e_2}$  in Bezug auf  $u$  und  $v$  für alle Werthe zu integrieren, die innerhalb des gegebenen Dreiecks fallen. Dies gelingt vermöge der Gleichung

$$\frac{1}{e_1 \cdot e_2} = k = -\frac{1}{m} \cdot \frac{\partial^2 m}{\partial u^2},$$

wo  $m^2 = G$  ist. Unser Integral wird also

$$\Sigma \sigma = \iint -\frac{\partial^2 m}{\partial u^2} du dv.$$

Wir führen zunächst die Integration in Bezug auf  $u$  aus, d. h. wir berechnen die Totalkrümmung für den unendlich schmalen Streifen, der zwischen den beiden unendlich nahen Curven  $U$  liegt. Diese Integration ergibt

$$\Sigma \sigma = \int_0^u \left( c - \frac{\partial m}{\partial u} \right) dv.$$

Die Grenzen für  $u$  sind 0 und der Werth, den es auf der Linie  $BC$  hat, und der eine Function von  $v$  ist. Da nun für  $u = 0$  das Dreieck  $ABC$  zum Punkte  $A$  zusammenschrumpft, und folglich um so mehr unser unendlich kleines Dreieck, so ist für  $u = 0$ :  $c - \frac{\partial m}{\partial u} = 0$ . Da aber für  $u = 0$  nach § 107  $\frac{\partial m}{\partial u} = 1$  ist, so wird die Constante  $c = 1$ . Also wird

$$\Sigma \sigma = \int \left( 1 - \frac{\partial m}{\partial u} \right) dv,$$

oder mit Einführung des Winkels  $\vartheta$ , den die Linien des Systems  $V$  mit denen des Systems  $U$  in dem § 108 angegebenen Sinne bilden, vermöge der Gleichung  $\frac{dm}{du} + \frac{d\vartheta}{dv} = 0$ ,

$$\Sigma \sigma = \int \left( 1 + \frac{d\vartheta}{dv} \right) dv = \int dv + \int d\vartheta.$$

$\int dv$  ist offenbar der Winkel  $A$ , wenn man die Grenzen für  $v$  einsetzt, welche 0 und  $A$  sind. Setzt man ferner den Winkel, welchen  $BC$  mit einer Curve  $U$  bildet, immer in dem angegebenen Sinne, gleich  $\vartheta_0$ , und den mit der nächsten Curve  $U$  gleich  $\vartheta_1$ , so ist  $d\vartheta$  offenbar  $= \vartheta_1 - \vartheta_0$ . Der Ausdruck  $\int d\vartheta$  wird also die Summe aller ähnlichen Differenzen, aus welcher sich folglich alle dazwischenliegenden Winkel ausser dem ersten und letzten herausheben. Bezeichnet man diese resp. mit  $\beta$  und  $\gamma$ , so wird folglich  $\int d\vartheta = \gamma - \beta$  d. i.  $= C - (\pi - B) = B + C - \pi$ . Somit haben wir endlich: der Flächeninhalt der Totalkrümmung ist  $\text{Curv. int.} = A + B + C - \pi$ . Die Oberfläche der Kugel mit dem Radius 1 ist  $= 4\pi$ , das Verhältniss dieser beiden Grössen giebt  $\frac{A + B + C - \pi}{4\pi}$ , was zu beweisen war.

Dieser Beweis gilt für den Fall, dass  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$  gleiches Zeichen

haben. Haben  $\varrho_1$  und  $\varrho_2$  entgegengesetztes Zeichen, so ist  $\frac{\sigma}{s} = \frac{-1}{\varrho_1 \cdot \varrho_2}$ , weil  $\sigma$  und  $s$  wesentlich positiv sind. Dadurch erhält also unser Resultat das negative Zeichen; es wird  $= \frac{\pi - (A + B + C)}{4\pi}$ . Dies geschieht also, wenn die gegebene Fläche eine solche ist, deren Hauptkrümmungen entgegengesetzt sind.

Dieser Satz ist offenbar eine Erweiterung der bekannten Formel für den Flächeninhalt des sphärischen Dreiecks. Nimmt man statt des Dreiecks auf der Fläche ein beliebiges Polygon, dessen Seiten kürzeste Linien sind, so erhält man einen Satz, welcher dem vom sphärischen Polygon analog ist, denn man kann das Polygon durch kürzeste Linien in Dreiecke zerlegen.

Anmerkung. Es sind auch einfachere Beweise für diesen Satz von der Totalkrümmung gefunden worden. Jacobi hat aber einen Satz aufgestellt, der allgemeiner ist, indem er weder von kürzesten Linien noch überhaupt von Flächen ausgeht\*). Der Satz lautet: Bildet man irgend ein Dreieck, dessen Seiten Curven doppelter Krümmung sind, und welches die Eigenschaft hat, dass in den Ecken, wo zwei Curven zusammenstossen, die Krümmungsradien beider gleiche Richtung besitzen, und zieht man ferner zu den sämtlichen Krümmungsradien der Curven parallele Strahlen einer Hülfskugel, so ist der Inhalt des auf der Kugel gebildeten Dreiecks auf dieselbe Weise wie oben durch den sphärischen Excess oder Defect gegeben. — Dass unser Fall hierher gehört, folgt aus § 106, denn da die gegebene Fläche in jeder Ecke nur eine Normale hat und die Schmiegungebenen beider sich dort schneidenden kürzesten Linien durch diese Normale gehen, so fallen die Krümmungsradien beider in die Normale.

Man kann diesen Jacobi'schen Satz aus dem obigen Gauss'schen durch die Betrachtung ableiten, dass sich zu einem Dreieck, welches die von Jacobi verlangte Bedingung erfüllt, immer eine Fläche finden lässt, auf der die Dreieckseiten geodätische Linien sind. Indess kann der Beweis auch direct geführt werden.

## § 110.

Die geodätische Linie bildet eine Art Gegensatz zur Krümmungslinie. Die letztere können wir nach ihrer zweiten Definition als diejenige betrachten, bei welcher immer eine Tangente und zwei aufeinander folgende Normalen in einer Ebene liegen; nach der Definition

\*) Derselbe wird im Anhange bewiesen, welcher auch einen zweiten Beweis des Gauss'schen Satzes, sowie eine Erweiterung des letzteren giebt.

des § 99 ist nun die geodätische Linie diejenige, bei welcher eine Normale und zwei aufeinander folgende Tangenten eine Ebene bilden. In der That kommt dieser Gegensatz durch die Gleichungen beider Arten von Curven zum Ausdruck, denn die Gleichungen 2) des § 99 lauten auch:

$$1) d\alpha = \rho\lambda ds, \quad d\beta = \rho\mu ds, \quad d\gamma = \rho\nu ds, \quad \rho^2 = \frac{d\alpha^2 + d\beta^2 + d\gamma^2}{ds^2},$$

während die der Krümmungslinie die Form hatten:

$$2) d\lambda = r\alpha ds, \quad d\mu = r\beta ds, \quad d\nu = r\gamma ds, \quad r^2 = \frac{d\lambda^2 + d\mu^2 + d\nu^2}{ds^2}.$$

Wie leicht zu sehen, bilden diese Gleichungen den analytischen Ausdruck dafür, dass es zu einer gegebenen Fläche eine andere giebt, wo die durch eine Krümmungslinie gelegten Normalen der ersteren Tangenten einer geodätischen Linie der letzteren bilden, und umgekehrt. Offenbar ist letztere Fläche die Evolutenfläche der ersteren.

Dennoch lässt sich aber für die Krümmungslinien und geodätischen Linien eine Gleichung finden, die beiden angehört.

Multiplicirt man nämlich die Gleichung 1) bezüglich mit  $d\lambda$ ,  $d\mu$ ,  $d\nu$  und addirt und multiplicirt man die Gleichungen 2) bezüglich mit  $d\alpha$ ,  $d\beta$ ,  $d\gamma$  und addirt, so erhält man dasselbe Resultat, nämlich:

$$3) \quad d\alpha d\lambda + d\beta d\mu + d\gamma d\nu = 0.$$

Hieraus schliesst man, dass beiden Curvenarten gewisse Eigenschaften gemein sein werden, und in der That werden wir dies bei den Flächen zweiten Grades bestätigt finden. Hier bemerken wir aber, dass das Verhalten der Gleichung 3) zu denen 1) und 2) dennoch ein verschiedenes ist. Die Gleichungen 1) der kürzesten Linie enthalten nämlich die zweiten Differentialquotienten von  $x, y, z$ , da  $d\alpha = d \frac{dx}{ds}$  u. s. w. ist, ebenso wie Gleichung 3), dieselbe ist mithin von keiner höheren Ordnung und kann die Gleichungen 1) ersetzen. Dagegen ist in den Gleichungen 2) der Krümmungslinie

$$\frac{d\lambda}{ds} = \frac{\partial \lambda}{\partial x} \cdot \frac{dx}{ds} + \frac{\partial \lambda}{\partial y} \cdot \frac{dy}{ds} + \frac{\partial \lambda}{\partial z} \cdot \frac{dz}{ds} \quad \text{u. s. w.,}$$

sie enthält also nur die ersten Differentialquotienten, diese Gleichungen 2) bilden also schon ein Integral der Gleichung 3).

Wir wollen diese letztere Gleichung jetzt aber so umformen, dass sie die Coordinaten enthält. Es sei:

$$\lambda = \frac{P}{S}, \quad \mu = \frac{Q}{S}, \quad \nu = \frac{R}{S}, \quad S^2 = P^2 + Q^2 + R^2,$$

$$\text{also } PdP + QdQ + RdR = SdS, \quad \alpha = \frac{dx}{ds}, \quad \beta = \frac{dy}{ds}, \quad \gamma = \frac{dz}{ds};$$



wir erhalten also aus Gleichung 3)

$$(SdP - PdS) d \frac{dx}{ds} + (SdQ - QdS) d \frac{dy}{ds} + (SdR - RdS) d \frac{dz}{ds} = 0.$$

Nun ist

$$Pdx + Qdy + Rdz = 0,$$

also auch:

$$Pd^2x + Qd^2y + Rd^2z = - (dPdx + dQdy + dRdz)$$

und

$$d \frac{dx}{ds} = \frac{ds d^2x - dx d^2s}{ds^2};$$

dies in unsere Gleichung gesetzt, giebt:

$$(dPdx + dQdy + dRdz) ds dS + Sds (dPd^2x + dQd^2y + dRd^2z) - S(dPdx + dQdy + dRdz) d^2s = c, \text{ d. h.:}$$

$$4) \quad \frac{dPd^2x + dQd^2y + dRd^2z}{dPdx + dQdy + dRdz} + \frac{dS}{S} - \frac{d^2s}{ds} = 0.$$

Das letzte Glied verschwindet, wenn man  $s$  als unabhängige Variable betrachtet. Die beiden letzten Glieder aber lassen sich integrieren. Gelingt es, das erste Glied dieser Gleichung auf ein vollständiges Differential zurückzuführen, so ist diese Gleichung integrirt; das Integral, welches eine Constante enthält, muss, wenn die geodätische Linie bestimmt werden soll, nochmals integrirt werden, wo sich dann die Gleichung dieser Curve mit zwei Constanten ergibt.

Die Krümmungslinie aber, für welche das erste Integral auch gilt, ist durch diese Integration dann vollständig bestimmt, da mittelst einer der Gleichungen 2) und der Differentialgleichung der Fläche sich die Grössen  $\alpha = \frac{dx}{ds}$ ,  $\beta$  und  $\gamma$  eliminiren lassen, sodass das Resultat nur die Coordinaten enthält.

### § 111.

**Aufgabe.** Die kürzesten Linien auf allen Rotationsflächen zu finden.

Die Gleichungen A des § 100 lassen sich auch schreiben:

$$d^2x + dx d\lambda + Pd\vartheta^2 = 0,$$

$$d^2y + dy d\lambda + Qd\vartheta^2 = 0,$$

$$d^2z + dz d\lambda + Rd\vartheta^2 = 0,$$

wenn man

$$- d\vartheta^2 = \mu ds$$

und

$$d\lambda = - \frac{d^2s}{ds}$$

setzt.

Die allgemeine Rotationsfläche hat die Gleichungen

$$z = f(\xi), \quad \xi^2 = x^2 + y^2.$$

Es ist also

$$P = f' \frac{\partial \xi}{\partial x} = f' \frac{x}{\xi}, \quad Q = f' \frac{y}{\xi}, \quad R = -1,$$

und unsere drei Gleichungen werden

$$d^2x + d\lambda dx + d\vartheta^2 f' \cdot \frac{x}{\xi} = 0,$$

$$d^2y + d\lambda dy + d\vartheta^2 f' \cdot \frac{y}{\xi} = 0,$$

$$d^2z + d\lambda dz - d\vartheta^2 = 0.$$

Eliminiren wir aus den beiden ersten  $d\vartheta$ , so ergibt sich

$$y d^2x - x d^2y + d\lambda (y dx - x dy) = 0,$$

oder

$$dN + N d\lambda = 0, \quad \text{wo } N = y dx - x dy$$

gesetzt ist; wegen des Werthes von  $d\lambda$  ergibt sich hieraus:  $\frac{dN}{N} = \frac{d^2s}{ds}$ ,  
also erhalten wir durch Integration

$$\lg N = \lg(\nu ds), \quad N = \nu ds,$$

wo  $\nu$  eine beliebige Constante ist, d. h.

$$y dx - x dy = \nu \sqrt{dx^2 + dy^2 + dz^2}.$$

Um diese Gleichung nochmals zu integrieren, nehmen wir irgend einen Meridian zum nullten und nennen den Winkel, den ein anderer mit ihm bildet  $u$ , so können wir vermöge der Gleichung der Rotationsfläche schreiben  $x = \xi \cos u$ ,  $y = \xi \sin u$ ,  $z = f(\xi)$ . Danach verwandelt sich unsere Gleichung in folgende

$$-\xi^2 du = \nu \sqrt{d\xi^2 + \xi^2 du^2 + f'^2 d\xi^2}$$

oder

$$du^2 \{\xi^4 - \nu^2 \xi^2\} = \nu^2 d\xi^2 \{1 + f'^2\},$$

also können wir die Variablen trennen, und haben somit die integrable Gleichung gefunden:

$$A) \quad du = \frac{\nu d\xi}{\xi} \sqrt{\frac{1 + f'^2}{\xi^2 - \nu^2}}.$$

Um die Grenzen ansetzen zu können, wollen wir bestimmen, dass für den nullten Meridian, wo  $u = 0$  ist, der Radius des Parallelkreises, in welchem die kürzeste Linie den Meridian trifft,  $r_0$  sei, und der des Parallelkreises, in welchem sie den Meridian, für welchen  $u = u$  ist, trifft,  $r$ . Dann wird das Integral

$$u = \nu \int_{r_0}^r \frac{d\xi}{\xi} \sqrt{\frac{1 + f'^2}{\xi^2 - \nu^2}}.$$

Die Differentialgleichung  $-\xi^2 du = v ds$  hat einen einfachen geometrischen Sinn. Man denke sich zwei unendlich nahe Meridiane, (siehe Fig. 54), deren Winkel also  $du$  ist, und einen Theil der kürzesten Linie  $ab$ , welcher zwischen ihnen liegt. Ferner sei  $ac$  das

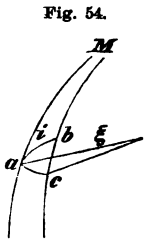


Fig. 54.

zwischen ihnen liegende Stück des Parallelkreises, der durch  $a$  geht. Dann ist  $ac = \xi \cdot du$ ,  $ab = ds$ . Ferner im rechtwinkligen Dreieck  $bac$  ist  $ac = ab \cdot \cos bac = ab \cdot \sin Mab = ab \cdot \sin i$ . Also wird  $\xi \cdot du = ds \sin i$  und  $\xi^2 du = \xi ds \sin i$ , also  $\xi \sin i = v$ , also constant.

Betrachtet man z. B. bei der Kugel irgend zwei Meridiane  $M$  und  $M'$  mit den Radien  $\xi$  und  $\xi'$  und bestimmt die Winkel  $i$  und  $i'$ , so hat man  $\xi \cdot \sin i = \xi' \cdot \sin i'$ . Es ist aber, wenn man die Stücke der Meridiane vom Pole bis zu der kürzesten Linie mit  $\varphi$  und  $\varphi'$  bezeichnet,  $\xi = a \sin \varphi$ ,  $\xi' = a \sin \varphi'$ , wo  $a$  der Kugelradius ist, man hat somit die Gleichung:  $\sin \varphi \cdot \sin i = \sin \varphi' \cdot \sin i'$ ; d. h. die kürzeste Linie auf der Kugel ist so beschaffen, dass, wenn man zwei Punkte in ihr mit dem Pole verbindet, die Sinus der Winkel, welche sie mit dem Meridian bildet, sich verhalten umgekehrt wie die Sinus der entsprechenden Poldistanzen. Das ist aber die Grundeigenschaft des grössten Kreises auf der Kugel.

Um die kürzeste Linie auf dem Umdrehungsellipsoid zu finden, schreiben wir die Gleichung der Meridianellipse in folgender Form:

$$\begin{cases} \xi = a \cdot \cos v \\ z = b \cdot \sin v \end{cases}, \text{ also wird } f' = \frac{dz}{d\xi} = -\frac{b \cos v}{a \sin v}.$$

Dadurch giebt unsere Gleichung A)

$$u = -\frac{v}{a} \int_{v_0}^v \frac{dv}{\cos v} \sqrt{\frac{a^2 \sin^2 v + b^2 \cos^2 v}{a^2 \cos^2 v - v^2}},$$

welches elliptische Integral sich auf eins der dritten Gattung zurückführen lässt.

## Die geodätischen Linien auf den Flächen zweiter Ordnung.

### § 112.

Wir beschränken uns hierbei auf das Ellipsoid, indem wir bemerken, dass diese Untersuchungen auch auf beide Hyperboloide Anwendung finden. Zunächst aber schreiben wir die Gleichung unter der Form:

$$\frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} = 1.$$

Die Formel 4 des § 110 findet dann sofort Anwendung, da das erste Glied derselben sich integrieren lässt. Es ist nämlich:

$$P = \frac{2x}{a}, \quad Q = \frac{2y}{b}, \quad R = \frac{2z}{c},$$

$$dP = \frac{2dx}{a}, \quad dQ = \frac{2dy}{b}, \quad dR = \frac{2dz}{c}$$

und unser erstes Glied wird:

$$\frac{\frac{dx d^2x}{a} + \frac{dy d^2y}{b} + \frac{dz d^2z}{c}}{\frac{dx^2}{a} + \frac{dy^2}{b} + \frac{dz^2}{c}} = \frac{1}{2} d \lg \left( \frac{x^2}{a} + \frac{y^2}{b} + \frac{z^2}{c} \right).$$

Das Integral wird dann, wenn wir für  $S^2$  seinen Werth

$$4 \left( \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} \right)$$

setzen:

$$1) \quad \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = h \cdot \frac{dx^2 + dy^2 + dz^2}{\frac{dx^2}{a} + \frac{dy^2}{b} + \frac{dz^2}{c}},$$

$h$  ist die willkürliche Constante.

Alle diese Betrachtungen gelten wie angedeutet auch für beide Hyperboloide.

Diese Gleichung hat eine einfache geometrische Bedeutung\*). Nach § 58 ist ihre linke Seite das Quadrat des reciproken Werthes von  $p$ , der Entfernung vom Mittelpunkte der Fläche bis zur Tangentialebene in  $(x, y, z)$ . Den Bruch rechts kann man, weil der Zähler  $ds^2$  ist, so schreiben:

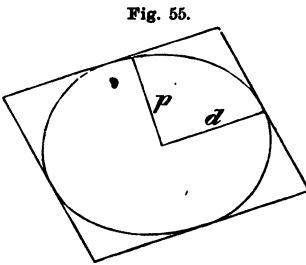
$$1 : \left( \frac{\left( \frac{dx}{ds} \right)^2}{a} + \frac{\left( \frac{dy}{ds} \right)^2}{b} + \frac{\left( \frac{dz}{ds} \right)^2}{c} \right);$$

d. i. wenn  $A, B, C$  die Winkel der Tangente eines Normalschnitts mit den drei Axen sind:

$$\frac{1}{\frac{\cos A^2}{a} + \frac{\cos B^2}{b} + \frac{\cos C^2}{c}}.$$

Deshalb wird der Bruch rechts, wie ebenfalls in § 58 dargethan worden ist, gleich dem Quadrate des Radius  $d$  (Fig. 55), den man vom Mittelpunkte der Fläche aus, der Tangente parallel, bis zur Fläche zieht. Es ist somit  $\frac{1}{p^2} = h \cdot d^2$  oder  $d \cdot p = \text{Const.}$ ; d. h.

\*) Dasselbe ist zuerst von Joachimsthal angegeben worden Crelle, Bd. XXVI. D. H.



zieht man eine kürzeste Linie auf einer Fläche zweiten Grades, die einen Mittelpunkt hat, nennt  $d$  den Radius der Fläche, welcher der Tangente der Curve parallel ist, und  $p$  die Entfernung des Mittelpunktes der Fläche von der Tangentialebene desselben Punktes, so ist das Product dieser beiden Grössen constant. — Dieselbe Eigenschaft gilt auch für die Krümmungscurven, die ja in unserer Differentialgleichung mit inbegriffen sind.

Der Satz vom constanten Inhalte des Parallelogramms über je zwei conjugirten Durchmessern bei den Kegelschnitten mit einem Mittelpunkte entspricht diesem Satze von den Flächen, wie man aus der Figur ersieht: denn  $d$  ist hier die halbe Grundlinie,  $p$  die halbe Höhe eines solchen Parallelogramms.

Trennen wir jetzt die Krümmungscurven und die kürzesten Linien von einander.

Für die Krümmungscurven gelten folgende Gleichungen:

1) Die soeben gefundene  $d \cdot p = \text{Const.}$ , in welcher nur die ersten Differentiale  $dx, dy, dz$  enthalten sind und welche 2) der Gleichung

$$\frac{x}{a} \cdot dx + \frac{y}{b} \cdot dy + \frac{z}{c} \cdot dz = 0$$

unterliegen, weil  $x, y, z$  ein Punkt der Fläche sein soll, und 3) der Gleichung der Krümmungscurven

$$\begin{vmatrix} dx & \frac{dx}{a} & \frac{x}{a} \\ dy & \frac{dy}{b} & \frac{y}{b} \\ dz & \frac{dz}{c} & \frac{z}{c} \end{vmatrix} = 0,$$

oder

$$adx(ydz - zdy) + bdy(zdx - xdz) + cdz(xdy - ydx) = 0.$$

Man kann aus den beiden letzten Gleichungen das Verhältniss der Grössen  $dx, dy, dz$ , d. h. die Richtungen der Krümmungscurven bestimmen, aus allen drei Gleichungen kann man ferner die Verhältnisse von  $dx, dy, dz$  vollständig eliminiren, und erhält dadurch die endliche, integrierte Gleichung der Krümmungscurven, welche durch einen gegebenen Punkt gehen.

Bei den kürzesten Linien dagegen haben wir zwar auch noch die beiden Gleichungen, welche wir vorhin mit 1) und 2) bezeichneten. An die Stelle der Gleichung 3) tritt aber eine Differentialgleichung, welche auch die zweiten Differentiale  $d^2x, d^2y, d^2z$  enthält, nämlich die der kürzesten Linien. Hier enthält also das Integral zwei Constanten und die kürzeste Linie ist also durch zwei Punkte erst be-

stimmt. Auf folgendem Wege nun gelangt Jacobi zur Trennung der in der gefundenen Differentialgleichung

$$\frac{x^2}{a^4} + \frac{y^2}{b^4} + \frac{z^2}{c^4} = h \cdot \frac{\frac{dx^2}{a^2} + \frac{dy^2}{b^2} + \frac{dz^2}{c^2}}{\frac{dx^2}{a^2} + \frac{dy^2}{b^2} + \frac{dz^2}{c^2}}$$

enthaltenen Variabeln und demnach zur vollständigen Integration, wo für  $a, b, c$  geschrieben ist:  $a^2, b^2, c^2$ , da das Folgende das Ellipsoid betrifft. Führt man die elliptischen Coordinaten ein:

$$x = a \sin u \Delta', \quad y = b \cos u \cos v, \quad z = c \sin v \Delta,$$

$$\text{wo} \quad \Delta' = \sqrt{1 - \lambda'^2 \sin^2 v} \quad \text{und} \quad \Delta = \sqrt{1 - \lambda^2 \sin^2 u},$$

$$\text{ferner} \quad \lambda^2 = \frac{a^2 - b^2}{a^2 - c^2} \quad \text{und} \quad \lambda'^2 = \frac{b^2 - c^2}{a^2 - c^2}$$

ist, so erhält man, wenn man noch folgende Abkürzungen gebraucht:

$$L = \lambda^2 \cos^2 u + \lambda'^2 \cos^2 v, \quad U = a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u, \\ V = c^2 \cos^2 v + b^2 \sin^2 v,$$

die nachstehenden Ausdrücke:

$$dx^2 + dy^2 + dz^2 = L \left\{ \frac{U}{\Delta'^2} du^2 + \frac{V}{\Delta'^2} dv^2 \right\},$$

$$\frac{dx^2}{a^2} + \frac{dy^2}{b^2} + \frac{dz^2}{c^2} = L \left\{ \frac{1}{\Delta'^2} du^2 + \frac{1}{\Delta'^2} dv^2 \right\}$$

und

$$\frac{x^2}{a^4} + \frac{y^2}{b^4} + \frac{z^2}{c^4} = \frac{U \cdot V}{a^2 b^2 c^2}.$$

Also wird die zu integrierende Gleichung, wenn wir statt  $a^2 b^2 c^2 h$  bloss die Constante  $h$  setzen:

$$U \cdot V = h \cdot \frac{\frac{U}{\Delta'^2} du^2 + \frac{V}{\Delta'^2} dv^2}{\frac{1}{\Delta'^2} du^2 + \frac{1}{\Delta'^2} dv^2},$$

oder wenn man ordnet:

$$\frac{du^2}{\Delta'^2} \{ UV - hU \} + \frac{dv^2}{\Delta'^2} \{ UV - hV \} = 0,$$

oder:

$$\frac{U du^2}{(U - h) \Delta'^2} + \frac{V dv^2}{(V - h) \Delta'^2} = 0,$$

worin die Variabeln getrennt sind. Für die Constante  $h$  bemerkt man, dass sie zwischen  $U$  und  $V$  liegen muss; da nun der grösste Werth von  $U$  gleich  $a^2$ , der kleinste von  $U$  gleich  $c^2$  ist, so muss  $h$  zwischen  $a^2$  und  $c^2$  liegen. Durch Integration erhalten wir also folgende Gleichung der kürzesten Linien auf einem dreiaxigen Ellipsoide:

$$\int \frac{du}{\sqrt{1 - \lambda^2 \sin^2 u}} \sqrt{\frac{a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u}{a^2 \cos^2 u + b^2 \sin^2 u - h}}$$

$$= \pm \int \frac{dv}{\sqrt{1 - \lambda'^2 \sin^2 v}} \sqrt{\frac{c^2 \cos^2 v + b^2 \sin^2 v}{h - c^2 \cos^2 v - b^2 \sin^2 v}} + C.$$

Es sind dies im Allgemeinen Abel'sche Integrale. Sie werden elliptische, wenn  $h = b^2$  ist.

### § 113.

Eine Folgerung aus dem Joachimsthal'schen Satze knüpfen wir noch an einen geometrischen Beweis desselben, welcher von der obigen Integration unabhängig ist. Wir müssen zu dem Ende einen Satz aus der Theorie der Flächen zweiter Ordnung anführen.

Wie bei den Ellipsen kann man auch bei den Ellipsoiden von conjugirten Halbmessern sprechen. Gleiches gilt von den Hyperboloiden.

Legt man durch den Mittelpunkt irgend eine Ebene und zieht in derselben zwei conjugirte Halbmesser, so ist jeder der durch den Endpunkt des anderen gezogenen Tangente, also auch der hindurchgelegten Tangentialebene parallel; zieht man nun einen dritten Halbmesser parallel dem Durchschnitte dieser Tangentialebenen, also beiden parallel, so wird dieser ein conjugirter sowohl für den einen als den andern der vorher erhaltenen, für jeden in einer andern Ebene sein. Die durch den Endpunkt des dritten gezogene Tangentialebene ist also beiden ersteren Halbmessern parallel.

Für solche conjugirte Halbmesser gelten nun verschiedene Sätze, deren Beweis auf folgender Grundlage beruht.

Die Gleichung irgend einer Tangentialebene, welche durch Punkt  $(x_p y_p z_p)$  geht, war:

$$\frac{x x_p}{a^2} + \frac{y y_p}{b^2} + \frac{z z_p}{c^2} = 1,$$

also die einer Ebene, welche parallel der ersteren durch den Mittelpunkt geht:

$$\frac{x x_p}{a^2} + \frac{y y_p}{b^2} + \frac{z z_p}{c^2} = 0.$$

Habe der Endpunkt eines Halbmessers, der in dieser Ebene liegt, die Coordinaten  $x_q, y_q, z_q$ , so ist also:

$$1) \quad \frac{x_p x_q}{a^2} + \frac{y_p y_q}{b^2} + \frac{z_p z_q}{c^2} = 0, \quad p \text{ ungleich } q,$$

und ausserdem:

$$2) \quad \frac{x_p^2}{a^2} + \frac{y_p^2}{b^2} + \frac{z_p^2}{c^2} = 1,$$

wo für  $p$  auch  $q$  gesetzt werden kann. Für unsere drei conjugirten Halbmesser gelten diese beiden Gleichungen für beliebige der Werthe 1, 2, 3 von  $p$  und  $q$ , wenn man den Endpunkten derselben die Coordinaten bezüglich  $x_1, x_2, x_3$  u. s. w. giebt; sie stellen also sechs Gleichungen vor. Diese unterziehen wir nun einer Umformung.

Es sei:

$$x_p = a\alpha_p, \quad y_p = b\beta_p, \quad z_p = c\gamma_p,$$

dann ist also:

$$\begin{aligned} \alpha_1^2 + \beta_1^2 + \gamma_1^2 &= 1, & \alpha_2^2 + \beta_2^2 + \gamma_2^2 &= 1, & \alpha_3^2 + \beta_3^2 + \gamma_3^2 &= 1, \\ \alpha_2\alpha_3 + \beta_2\beta_3 + \gamma_2\gamma_3 &= 0, & \alpha_3\alpha_1 + \beta_3\beta_1 + \gamma_3\gamma_1 &= 0, \\ \alpha_1\alpha_2 + \beta_1\beta_2 + \gamma_1\gamma_2 &= 0. \end{aligned}$$

Diese sechs Gleichungen sind dieselben, welche die Cosinus der Winkel gaben (§ 5), welche drei aufeinander senkrechte Linien mit drei andern solchen Linien machten.

Nun haben wir aus diesen Gleichungen 16 andere abgeleitet, die also auch hier gelten; in der That kann man beim Ellipsoid die Grössen  $\frac{x_1}{a}$  u. s. w. als solche Cosinus betrachten (was allerdings für die Hyperboloide auf imaginäre Grössen führen würde, ohne jedoch diese demgemäss allerdings zu modificirende Betrachtung unanwendbar zu machen).

Diese 16 Gleichungen geben nun, insofern eine aus einer andern nicht durch Vertauschung der Indices oder Buchstaben entsteht, eine Reihe von Sätzen für die conjugirten Halbmesser, von denen wir einige anführen.

Es ist  $\alpha^2 + \alpha_1^2 + \alpha_2^2 = 1$ , also:  $x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = a^2$ .

D. h.: „Projicirt man drei conjugirte Halbmesser auf eine Hauptaxe, so ist die Summe der Quadrate dieser Projection immer dieselbe.“ — Addirt man zu der letzten Gleichung noch

$$y_1^2 + y_2^2 + y_3^2 = b^2, \quad z_1^2 + z_2^2 + z_3^2 = c^2$$

und bezeichnet die conjugirten Halbmesser mit  $r_1, r_2, r_3$ , so ist z. B.:

$$r_1^2 = x_1^2 + y_1^2 + z_1^2,$$

also: 
$$r_1^2 + r_2^2 + r_3^2 = a^2 + b^2 + c^2,$$

d. h.: Die Summe der Quadrate je dreier conjugirter Halbmesser ist constant.

Es ist ferner:  $\alpha_1\beta_1 + \alpha_2\beta_2 + \gamma_1\gamma_2 = 0$ ,

also: 
$$x_1y_1 + x_2y_2 + x_3y_3 = 0,$$

d. h.: „Projicirt man zwei conjugirte Halbmesser auf zwei Hauptaxen, so ist die Summe der Rechtecke aus den Projectionen jedes



der Halbmesser gleich Null, wenn man diesen Rechtecken das entsprechende Vorzeichen giebt. Die Formel  $\alpha_1 = \beta_2 \gamma_3 - \gamma_2 \beta_3$ , oder:

$$\frac{\alpha_1}{a} = \frac{y_2 z_3 - z_2 y_3}{bc}$$

giebt, wenn man berücksichtigt, dass der Zähler rechts das Parallelogramm aus den Projectionen von  $r_2$  und  $r_3$  auf die  $yz$ -Ebene darstellt:

„Projicirt man zwei conjugirte Halbmesser auf eine Hauptebene, den dritten aber auf die in letzterer nicht befindliche Hauptaxe, so verhält sich das Parallelogramm aus den beiden ersten Projectionen zur dritten wie das Rechteck aus den beiden in der entsprechenden Hauptebene enthaltenen Halbaxen zur dritten Halbaxe.“

Endlich hatten wir noch einen Satz, auf den es hier insbesondere ankommt:

$$\begin{vmatrix} \alpha_1 & \beta_1 & \gamma_1 \\ \alpha_2 & \beta_2 & \gamma_2 \\ \alpha_3 & \beta_3 & \gamma_3 \end{vmatrix} = \pm 1.$$

Wenn wir diese Determinante aber mit  $abc$  multipliciren, so erhalten wir:

$$abc \begin{vmatrix} \alpha_1 & \beta_1 & \gamma_1 \\ \alpha_2 & \beta_2 & \gamma_2 \\ \alpha_3 & \beta_3 & \gamma_3 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} a\alpha_1 & b\beta_1 & c\gamma_1 \\ a\alpha_2 & b\beta_2 & c\gamma_2 \\ a\alpha_3 & b\beta_3 & c\gamma_3 \end{vmatrix} = \pm abc.$$

Der zweite Ausdruck aber ist offenbar gleich  $\begin{vmatrix} x_1 & y_1 & z_1 \\ x_2 & y_2 & z_2 \\ x_3 & y_3 & z_3 \end{vmatrix}$ , und

stellt also bekanntlich den Inhalt des Parallelepipedons aus den drei conjugirten Halbmessern  $r_1, r_2, r_3$  vor, also:

„Das Parallelepipedon, welches drei conjugirte Halbmesser zu Seiten hat, ist von constantem Inhalt, und gleich dem Parallelepipedon aus den drei Halbaxen.“

Letzteres folgt auch aus Ersterem, da die Halbaxen selbst conjugirte Halbmesser sind. Das doppelte Vorzeichen ist, wie leicht begreiflich, ohne Bedeutung.

#### § 114.

Nun kann aber das eben betrachtete Parallelepipedon auch auf folgende Art ausgedrückt werden.

Es seien  $d$  und  $d_1$  zwei der conjugirten Halbmesser,  $\varphi$  der Winkel zwischen ihnen,  $p$  das Loth vom Mittelpunkte auf die Tangentialebene, welche  $d$  und  $d_1$  parallel ist, so erhalten wir für unser Parallelepipedon den Werth:  $pdd_1 \sin \varphi$ , und wir haben den Satz,

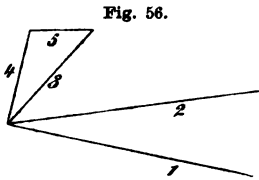
dass für jeden Punkt eines Ellipsoids der Ausdrucks  $pdd_1 \sin \varphi$  unveränderlich ist.

Setzen wir nun den Joachimsthal'schen Satz voraus, also  $pd = \text{const.}$ , so kommen wir auf eine neue den geodätischen und den Krümmungslinien auf dem Ellipsoid gemeinschaftliche Eigenschaft: Für jede Krümmungslinie, sowie für jede geodätische bleibt der Ausdruck  $d_1 \sin \varphi$  im Verlauf einer solchen Curve constant. Nun ist  $d$  ein beliebiger Halbmesser,  $d_1 \sin \varphi$  das vom Endpunkte eines ihm conjugirten auf denselben gefällte Loth. Denken wir uns jetzt den zu  $d$  und  $d_1$  conjugirten Halbmesser  $d_2$  gezogen, und durch dessen Endpunkt eine Tangentialebene gelegt, welche also der Ebene  $dd_1$  parallel ist, so sind nach § 58 die Halbmesser  $d$  und  $d_1$  zwei conjugirten Halbmessern der zum Endpunkte von  $d_2$  gehörenden Indicatrix, also (§ 54) zwei durch diesen Endpunkt gehenden conjugirten Tangenten parallel. Bewegt sich endlich der Endpunkt von  $d_2$  auf einer Curve fort, so kann  $d$  als der Tangente dieser Curve,  $d_1$  als der dieser conjugirten parallel angenommen werden. Es folgt also aus dem Joachimsthal'schen Satze folgender neue Satz:

„Legt man durch den Mittelpunkt eines Ellipsoides eine Ebene, welche der durch einen Punkt einer Krümmungslinie oder geodätischen Linie gelegten Tangentialebene parallel ist, und zieht in dieser Ebene denjenigen Halbmesser, welcher der Tangente an besagter Curve parallel ist, sowie den ihn conjugirten Halbmesser, so ist für die geodätische Linie das Loth vom Endpunkte des letzteren auf den ersteren constant für den ganzen Verlauf der geodätischen Linie. Für die Krümmungslinie ist aber der Winkel zwischen den conjugirten Tangenten, also auch zwischen den Halbmessern  $d$  und  $d_1$ , ein rechter, also in Bezug auf diese Curve fällt das Loth vom Endpunkte des betreffenden Halbmessers mit diesem Halbmesser selbst zusammen und ist also constant.“

Wir wollen jedoch diesen Satz:  $d_1 \sin \varphi = \text{const.}$  für die geodätische und  $d_1 = \text{const.}$  für die Krümmungslinie direct beweisen, wo uns dann die fürs ganze Ellipsoid gültige Formel  $pdd_1 \sin \varphi = \text{const.}$  offenbar einen directen Beweis des Joachimsthal'schen Satzes ergibt.

Sei (1) derjenige Halbmesser des Ellipsoids  $d$  (Fig. 56), welcher der Tangente in einem Punkte der betrachteten Curve parallel ist, (3) sein conjugirter Halbmesser  $d_1$  in der Ebene, welche der Tangentialebene parallel ist. Für einen benachbarten Punkt sollen bezüglich (2) und (4) dieselbe Bedeutung haben, und mit  $\delta$  und  $\delta_1$



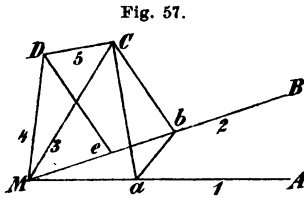
bezeichnet werden. Die Ebenen (1, 3) und (2, 4) schneiden sich in (3), denn sie sind zwei aufeinander folgenden Tangentialebenen parallel, welche sich doch in der (3) parallelen Tangente schneiden müssen, welche die conjugirte der mit (1) parallelen Tangente ist. (5) sei die Tangente, welche durch den Endpunkt von (4) oder  $\delta_1$  in der Ebene (2, 4) geht, vermöge der Eigenschaft congruirer Halbmesser oder Tangenten ist sie dem Halbmesser (2) oder  $\delta$  parallel, sie wird aber auch durch den Endpunkt von  $d_1$  oder (3) gehen, da jede Tangente durch zwei unendlich nahe Punkte der Fläche geht.

A) Das Folgende bezieht sich nun auf die Krümmungslinien. Bei diesen stehen die conjugirten Tangenten, also auch die conjugirten Halbmesser, aufeinander senkrecht, vermöge dessen ist (2), also auch (5) auf (4) senkrecht. Sei nun  $\varepsilon$  der Winkel zwischen  $d_1$  und  $\delta_1$ , so ist  $\delta_1 = d_1 \cos \varepsilon$ , oder, da  $\varepsilon$  unendlich klein:

$$\delta_1 = d_1 - \frac{\varepsilon^2}{2} d_1.$$

Beim continuirlichen Uebergange von einer Tangentialebene zur andern geben aber nur unendliche Grössen erster Ordnung schliesslich ein endliches Resultat, so dass man

hier  $\delta_1 = d_1$  setzen kann, d. h.  $d_1$  bleibt constant.



B) Gehen wir jetzt zu den geodätischen Linien über, und mögen (Fig. 57) die Linien (1), (2), (3), (4) oder  $d, \delta, d_1, \delta_1$  jetzt die Längen  $MA, MB, MC, MD$  haben, die

Tangente (5) gleich  $DC$  sein. Die Linien  $MA$  und  $MB$  sind zwei aufeinander folgenden Tangenten, also Ebene  $AMB$  jetzt der Krümmungsebene parallel. Es steht also der Grundeigenschaft der geodätischen Linie wegen (1, 2) oder  $AMB$  auf der Tangentialebene also auch auf (2, 4) oder  $BMD$  senkrecht und beide Ebenen schneiden sich in  $MB$  oder (2). Sei Winkel  $CMA = \varphi$ ,  $DMB = \psi$ . Füllen wir jetzt von  $D$  und  $C$  Lothe auf  $MB$ ,  $De$  und  $Cb$ , so stehen diese auf der Ebene  $AMB$  senkrecht und sind einander gleich, da  $DC \neq MB$  war, also:  $Cb = \delta_1 \cos \psi$ . Füllen wir aber auch Loth  $Ca$  auf  $MA$ , so ist  $Ma = d_1 \sin \varphi$ . Nun ist Winkel  $Cba$  ein rechter, da  $Cb$  auf der Ebene  $MAB$ , also auch auf  $ab$  senkrecht steht, und bezeichnen wir den unendlich kleinen Winkel  $aCb$  mit  $\vartheta$ , so haben wir

$$d_1 \sin \varphi \cos \vartheta = \delta_1 \sin \psi,$$

also ebenso wie oben  $d_1 \sin \varphi = \delta_1 \sin \psi$ , so dass in diesem Falle  $d_1 \sin \varphi$  constant bleibt, womit der Joachimsthal'sche Satz bewiesen ist.

§ 115.

Es sollen jetzt Anwendungen des Joachimsthal'schen Satzes folgen.

**Lehrsatz 1.** Wenn man aus zwei Punkten  $A$  und  $B$  (Fig. 58) einer Krümmungslinie des Ellipsoids kürzeste Linien zieht, welche die Krümmungslinie berühren und sich in Punkt  $L$  schneiden, so bilden die letzteren mit jeder der durch  $L$  gelegten beiden Haupttangentialen, also auch mit den durch  $L$  gelegten beiden Krümmungslinien gleiche Winkel.

**Beweis.** Der Ausdruck  $pd$  ist für die ganze Krümmungslinie, also für die Punkte  $A$  und  $B$ , derselbe; dies gilt auch für die Punkte

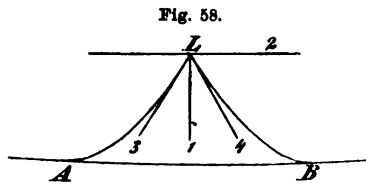


Fig. 58.

$A$  und  $B$  der kürzesten Linie, da wegen der Berührung dieser Linien mit der Krümmungslinie nicht allein  $p$ , sondern auch  $d$  übereinstimmen. Dieses Product ist also auch dasselbe im ganzen Verlaufe der Linien

$AL$  und  $BL$ . Für den Punkt  $L$  nun giebt es offenbar nur einen Werth von  $p$ , es werden also in Punkt  $L$  die Werthe auch von  $d$  für beide Linien  $AL$  und  $BL$  übereinstimmen. Seien nun die vier durch  $L$  gelegten Tangenten (1) und (2) die Haupttangentialen, (3) und (4) die Tangenten der beiden kürzesten Linien. Alle vier liegen in einer Ebene, der Tangentialebene. Legen wir der letzten parallel eine Ebene durch den Mittelpunkt und ziehen in dieser Halbmesser, den vier Tangenten (1), (2), (3), (4) parallel:  $d_1, d_2, d_3, d_4$ . Es ist dann  $d_3 = d_4$ , wie eben bewiesen,  $d_1$  und  $d_2$  aber sind aufeinander senkrechte conjugirte Halbmesser, also die Haupttaxen des Schnittes. Je zwei gleiche Halbmesser machen aber mit den Haupttaxen gleiche Winkel, und dasselbe gilt von den den Halbmessern parallelen Tangenten.

Da die Krümmungslinien übrigens zu zweien symmetrisch liegen, und für solche zwei die Grössen  $p$  und  $d$  übereinstimmen, so gilt dieser Satz noch, wenn die Punkte  $A$  und  $B$  auf zwei symmetrischen Krümmungslinien liegen.

**Lehrsatz 2.** Wenn man durch zwei Nabelpunkte  $A$  und  $B$  kürzeste Linien legt, die sich in  $L$  schneiden, so findet für diese in  $L$  der obige Satz ebenfalls statt.

Wir könnten statt des Beweises die Bemerkung machen, dass man die Nabelpunkte als unendlich kleine Krümmungslinien betrachten kann (§ 66), jedoch lässt sich unabhängig davon leicht zeigen, dass für die Punkte  $A$  und  $B$  der kürzesten Linien die

Größen  $p$  und  $d$  dieselben sind, woraus sich dann das Uebrige wie oben ergibt. Da nämlich die Nabelpunkte symmetrisch liegen, so stimmt nicht  $p$  allein, sondern auch der Krümmungsradius  $\rho$  für dieselben überein, für jede durch den Nabelpunkt gezogene Tangente gilt (§ 58) die Formel  $\rho = \frac{d^2}{p}$ . Es sind also auch die Werthe von  $d$  für jede Richtung, die durch  $A$  und  $B$  geht, dieselben.

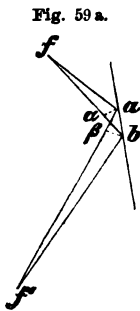
### § 116.

Es soll hieraus ein Satz abgeleitet werden, der dem Fundamentalsatze aus der Theorie der Kegelschnitte analog ist, dass die Summe bezüglich Differenz der Vektoren constant ist. Diesen Satz leiten wir aus einer einfachen geometrischen Betrachtung ab, die sich ausserordentlich leicht verallgemeinern und auf unsern Fall übertragen lässt, während eine rein analytische Behandlung unseres Theorems grössere Schwierigkeiten machen würde.

**Lehrsatz 1.** Werden von zwei Punkten in der Ebene  $f$  und  $f'$  zwei sich in  $a$  schneidende Gerade gezogen, deren Summe constant ist, so beschreiben sie eine Curve, deren Tangente mit den Geraden gleiche Winkel macht.

Sei  $b$  der  $a$  benachbarte Punkt der Curve, also (Fig. 59):  $fa + f'a = fb + f'b$ . Trägt man daher  $fa$  auf  $fb$  bis nach  $\alpha$ , und  $f'b$  auf  $f'a$  bis nach  $\beta$  ab, so ist auch  $a\beta = b\alpha$ . Ferner hat man in den beiden Dreiecken  $a\beta b$  und  $a\alpha b$  die Linie  $ab$  gemeinschaftlich und endlich ist

$$\angle a\beta b = \angle a\alpha b = R,$$



weil z. B.  $fa$  und  $fa$  als Radien eines Kreises,  $aa$  als der unendlich kleine Bogen oder die Tangente desselben betrachtet werden kann. Demnach bildet  $ab$  denselben Winkel mit  $af'$  wie mit  $bf$ , und da Punkt  $b$  unendlich nahe an Punkt  $a$  liegt, also die Winkel, welche  $ab$  mit  $af$  und  $bf$  bildet, einander gleich sind, so bildet die Linie  $ab$ , oder die Tangente in  $a$  mit beiden Strahlen gleiche Winkel. Offenbar ist die Curve, deren Tangente  $ab$  ist, die Ellipse. Die Form der hier gewählten Darstellung bezieht sich auf das Folgende.

**Lehrsatz 2.** (Umkehrung.) Zieht man von zwei Punkten innerhalb einer Curve nach einem Punkte der Curve Strahlen, und bilden diese mit der Tangente dort gleiche Winkel, so ist die Summe der Strahlen constant, vorausgesetzt, dass beide Strahlen auf derselben Seite der Tangente liegen.

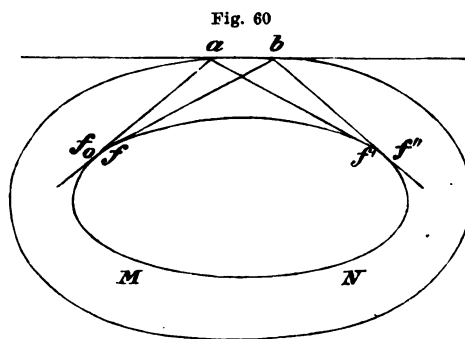
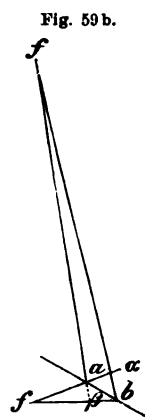
Der Beweis ist der vorige in umgekehrter Ordnung. Sind  $a$  und  $b$  zwei unendlich nahe Punkte der Curve, und ist

$$\sphericalangle (ba, af) \text{ oder } \sphericalangle (ba, bf) = (ab, af''),$$

so ist in den rechtwinkligen Dreiecken  $a\beta b$  und  $a\alpha b$ :  $a\beta = b\alpha$ , folglich auch  $fa + f'a = fb + f'b = \text{const.}$

Anmerkung. Derselbe Satz und seine Umkehrung gilt auch, wenn man statt der Summe der Strahlen ihre Differenz betrachtet, die Umkehrung erfordert, dass die Strahlen auf verschiedenen Seiten der Tangente liegen und die Curve ist eine Hyperbel (Fig. 59b).

II) In ganz derselben Weise lässt sich folgender allgemeinere Satz beweisen. Schlingt man um eine Curve (einfach oder doppelt gekrümmte) einen Faden, den man in zweien ihrer Punkte  $M$  und  $N$  (Fig. 60) oder auch nur in einem, wenn die Curve eine geschlossene ist, befestigt, so dass jedoch der Faden länger ist, als das zwischen den festen Punkten befindliche Curvenstück, und bewegt denselben so, dass er stets gespannt bleibt, so beschreibt seine Spitze eine Curve, deren Tangente mit den beiden geradlinigen Fadenstücken stets gleiche Winkel bildet. Offenbar nämlich (Fig. 60), wenn  $f_0af'$  das gespannte Stück des Fadens in einer Lage,  $fbf''$  dasselbe in der nächsten Lage ist, so ist das umgewickelte Stück  $f_0f$  gleich dem abgewickelten Stücke  $f'f''$ , also hat man:  $f_0af' = fbf''$  und der Beweis lässt sich



genau wie oben führen.

Nun ist aber auch in jeder Lage des Fadens die Summe:

Bogen  $Mf_0 + f_0a + af'$   
 + Bogen  $f'N$  constant oder  
 wenn man Bogen  $Mf_0f'N$   
 abzieht:  $f_0a + af' - \text{Bogen}$   
 $f_0f' = fb + bf'' - \text{Bogen}$   
 $ff''$ , also constant.

Hieraus ergibt sich folgende Umkehrung unseres Satzes, die wie oben bewiesen wird:

Wenn von einem beliebigen Punkte  $a$  einer Curve (1) zwei Tangenten nach einer andern Curve (2) stets so gezogen werden können, dass dieselben mit der Tangente von (1) in  $a$  gleiche Winkel bilden und beide auf derselben Seite liegen, so ist die Summe der beiden

Tangenten vom Schnittpunkte bis zu den Berührungspunkten, vermindert um den dazwischen liegenden Bogen der Curve (2), constant. Dieser Satz findet Anwendung bei den confocalen Kegelschitten.

§ 117.

Die Lehrsätze des vorigen Paragraphen sind nun wegen § 106 noch gültig, wenn die Punkte  $f, f_1$  im Lehrsatz 1 auf einer beliebigen Fläche liegen, und die Strahlen  $f_0a$  und  $f'a$  geodätische Linien sind; also: Bestimmt man den Ort eines Punktes auf einer Oberfläche so, dass die Summe seiner kürzesten Entfernungen von zwei festen Punkten der Fläche constant ist, so bilden die geodätischen Linien, welche diese Entfernung ausdrücken, mit der Tangente der Curve gleiche Winkel. Aehnliches gilt, wenn die Differenz der Entfernungen constant ist. Den Beweis erhalten wir aus der Betrachtung, dass immer die vier Punkte  $a, b, \alpha, \beta$  als in einer Ebene der Tangentialebene liegend gedacht werden können, und die Winkel  $a\beta b$  und  $aab$  sind nach § 116 Lehrsatz 1 rechte, so dass der Beweis ganz der obige bleibt. Ebenso ist Lehrsatz 2 für diesen Fall noch richtig, wenn die Curve, um die der Faden gespannt ist, auf einer Fläche liegt, und also der Faden, wenn er gespannt ist, geodätische Linien bildet.

Wenden wir dies auf das Ellipsoid mit Hülfe der Sätze des § 115 an, so kommen wir unmittelbar zu folgenden Ergebnissen:

I. Wird um eine Krümmungslinie eines Ellipsoids ein Faden geschlungen und stets gespannt erhalten, so beschreibt seine Spitze eine andere Krümmungslinie. Dieselbe gehört zu dem System der gegebenen, da beide sich nicht schneiden.

II. Die Krümmungslinien sind der Ort für alle Punkte  $L$  des Ellipsoids  $C$ , deren Entfernungssumme, durch geodätische Linien gemessen, von zwei Nabelpunkten constant ist. In beiden Fällen haben wir nämlich gezeigt (§. 115), dass die Bahn des Punktes  $L$ , also  $ab$  (Fig. 60), dann in die Richtung einer Haupttangente fallen wird, wenn sie mit den Tangenten beider kürzesten Linien in  $L$  gleiche Winkel bildet. Letzteres findet aber nach der oben gemachten Bemerkung in der That statt. Da also  $L$  immer in eine Haupttangente fällt, muss dieser Punkt eine Krümmungslinie beschreiben. Dieser Satz II. ist von Michael Roberts zuerst gegeben.

### Digression auf einen Satz der ebenen Geometrie.

#### § 118.

Aus diesen Betrachtungen lässt sich aber auch ein interessanter Satz aus der Theorie der Kegelschnitte ableiten. Sei

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} + \frac{z^2}{c^2} = 1$$

die Gleichung eines Ellipsoids. Denken wir uns nun  $c$  ins Unendliche abnehmend, so wird dies auch mit  $z$  geschehen, das Ellipsoid also in einen Theil der  $(xy)$ -Ebene sich verwandeln.  $\frac{z}{c} = \frac{0}{0}$  wird unbestimmt; sei diese Grösse gleich  $w$ , so hat man

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1 - w^2,$$

also eine Schaar concentrischer Ellipsen, deren äusserste dem Werthe  $w = 0$  entspricht und diese Ellipse wird den Ebenentheil, in welchen das Ellipsoid verwandelt ist, begrenzen.

Wegen  $c = 0$  werden dann die Ausdrücke für die Nabelpunkte:

$$z = 0, \quad x = \pm \sqrt{a^2 - b^2},$$

d. h. aus den Nabelpunkten werden die Brennpunkte der Ellipse, welche unsern Flächenraum begrenzt. Wenden wir nun den Robertsschen Satz an, so sehen wir, dass aus den Krümmungslinien des Ellipsoids die der Ellipse  $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$  confocalen Ellipsen entstehen, und wird auf diese wieder der Satz I. des vorigen Paragraphen angewandt, so ergibt sich, da die geodätischen Linien nun gerade sind, Folgendes: „Schlingt man um eine Ellipse einen Faden, den man in der Ebene der Ellipse stets gespannt hält, so beschreibt die Spitze desselben eine confocale Ellipse.“

Der hier vorliegende Fall, dass nämlich ein für räumliche Gebilde geltender Satz noch gültig bleibt, wenn in einem Grenzfalle diese Gebilde in einer Ebene liegen, obgleich wie hier der Beweis für den letzteren Fall keine Anwendung findet, kommt sehr häufig vor. Beispielsweise erinnern wir an folgende Betrachtung: Es seien zwei Dreiecke gegeben, die in nicht parallelen Ebenen liegen. Dieselben mögen die Eigenschaft haben, dass die drei Verbindungslinien je zweier entsprechender Ecken sich in einem Punkte schneiden. Dann entsteht ein Tetraeder, wovon das eine Dreieck die Grundfläche, das andere einen Querschnitt bildet; beide schneiden sich in einer Geraden, welche somit auch die Schnittpunkte je zweier entsprechenden Seiten der Dreiecke enthält. Es gilt daher für den Raum folgender



Satz als selbstverständlich: „Schneiden sich die entsprechenden Verbindungslinien der Ecken zweier Dreiecke in einem Punkte, so liegen die Schnittpunkte der entsprechenden Seiten in einer Geraden.“

Dieser Satz gilt auch, wenn beide Dreiecke in einer Ebene liegen, obgleich die Annahme einer Schnittlinie beider Dreiecksflächen hier keinen Sinn hat.

Dennoch kann unser Beweisverfahren gerechtfertigt werden, wenn die zum Beweise dienenden Grössen, im vorigen Falle z. B. die Tangentialebene durch die Spitze, in diesem die Schnittlinie der Dreiecke sich beim Uebergange in eine Ebene nur continuirlich ändern. Dann gilt das Beweisverfahren für eine unendlich kleine Verschiebung, die zum allgemeinen Falle führt, also auch für den Grenzfall. Letzteres ist bei unsern beiden Betrachtungen der Fall.

Trotzdem kann man verlangen, dass ein planimetrischer Satz auch durch planimetrische Betrachtungen bewiesen werde. Dies kann in unserm Falle für die Ellipse durch den Satz geschehen, dass die vom Schnittpunkte zweier Tangenten einer Ellipse nach den Brennpunkten gezogenen Linien mit diesen Tangenten gleiche Winkel bilden. Indess wollen wir diesen Beweis hier analytisch führen, da der analytische Beweis unsers allgemeinen Satzes für das Ellipsoid sehr grosse Schwierigkeiten machen würde.

Wir gehen davon aus, dass (§ 116) beide Fadentheile  $AB$  und  $AC$  mit der Tangente  $GD$  an der Bahn des Punktes (Fig. 61) gleiche Winkel bilden.  $B$  und  $C$  sind die Berührungspunkte. Seien die Coordinaten von  $A, B, C$  bezüglich:  $(x, y), (u, v), (u_1, v_1)$ . Sei ferner Linie  $AF$  der  $x$ -Axe parallel. Seien ferner  $\psi, \varphi, \varphi_1$  bezüglich die Winkel der Tangenten  $AD, BA, CA$  mit der positiven Seite der  $x$ -Axe, also

$$\sphericalangle FAD = \psi, \quad FAC = \varphi_1, \quad FAB = -\varphi,$$

also:  $\psi - \varphi_1 = 2R - \psi + \varphi, \quad \text{d. h.:}$

$$1) \quad (\operatorname{tg} \varphi + \operatorname{tg} \varphi_1)(1 - \operatorname{tg}^2 \psi) = 2 \operatorname{tg} \psi (1 - \operatorname{tg} \varphi \operatorname{tg} \varphi_1).$$

Die Gleichung der gegebenen Ellipse sei  $\frac{\xi^2}{a^2} + \frac{\eta^2}{b^2} = 1$ , und setzen wir:

$$1) \quad \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1 + P.$$

Es ist aber auch

$$2) \quad \frac{u^2}{a^2} + \frac{v^2}{b^2} = 1, \quad \text{und} \quad 3) \quad \frac{u_1 x}{a^2} + \frac{v_1 y}{b^2} = 1.$$

Dieselben Gleichungen 2) und 3) gelten auch für  $(u_1, v_1)$ .

Wir setzen ferner:

$$x - u = p, \quad y - v = q, \quad x - u_1 = p_1, \quad y - v_1 = q_1,$$

und erhalten:

$$4) \quad \frac{p^2}{a^2} + \frac{q^2}{b^2} = P, \quad 5) \quad \frac{px}{a^2} + \frac{qy}{b^2} = P.$$

Diese beiden Gleichungen geben, wenn man erst  $q$  und dann  $p$  eliminiert:

$$(P + 1)p^2 - 2Pxp - P(a^2 - x^2) = 0,$$

$$(P + 1)q^2 - 2Pyq - P(b^2 - y^2) = 0;$$

sind  $pp_1, qq_1$  bezüglich die Wurzeln dieser Gleichungen, so ist:

$$p + p_1 = \frac{2Px}{P+1}, \quad pp_1 = -\frac{P(a^2 - x^2)}{P+1},$$

$$q + q_1 = \frac{2Py}{P+1}, \quad qq_1 = -\frac{P(b^2 - y^2)}{P+1}.$$

Ferner ergibt sich aus den Gleichungen

$$q = \left(P - \frac{xp}{a^2}\right) \frac{b^2}{y}, \quad q_1 = \left(P - \frac{xp_1}{a^2}\right) \frac{b^2}{y} \quad \text{noch:}$$

$$pq_1 = \frac{b^2}{y} \left(Pp - \frac{xp p_1}{a^2}\right), \quad qp_1 = \frac{b^2}{y} \left(Pp_1 - \frac{xp p_1}{a^2}\right),$$

$$pq_1 + qp_1 = \frac{2Pxy}{P+1};$$

nun ist:

$$\operatorname{tg} \varphi = \frac{q}{p}, \quad \operatorname{tg} \varphi_1 = \frac{q_1}{p_1}, \quad \operatorname{tg} \psi = \frac{dy}{dx}.$$

Die Gleichung I) giebt dann:

$$2 \frac{dy}{dx} (qq_1 - pp_1) = \left[1 - \left(\frac{dy}{dx}\right)^2\right] (pq_1 + qp_1),$$

oder:

$$\text{II)} \quad (a^2 - b^2 + y^2 - x^2) \frac{dy}{dx} + \left[1 - \left(\frac{dy}{dx}\right)^2\right] xy = 0.$$

Diese Gleichung giebt die Curve, welche der Punkt 4 beschreibt.

Setzen wir  $x^2 = s$ ,  $y^2 = t$ , so erhalten wir:

$$\frac{dt}{ds} (t - s + a^2 - b^2) + t - \left(\frac{dt}{ds}\right)^2 s = 0,$$

eine Gleichung, welche in Bezug auf die Variablen linear, in Bezug auf den Differentialquotienten quadratisch ist. Für solche hatten wir schon früher eine Methode angeführt, die wir auch hier anwenden. Wir setzen  $\frac{dt}{ds} = w$  und differentiiren, indem wir  $dt$  durch  $w ds$  ersetzen, also:

$$dw(t - s + a^2 - b^2) + w(w - 1)ds + wds - 2wsdw - w^2ds = 0, \\ \text{oder } dw = 0, \quad w \text{ also constant.}$$

Das Integral ergibt sich also aus Gleichung II), wenn man für  $\frac{dy}{dx}$  die willkürliche Constante  $w$  setzt, und  $s$  und  $t$  mit  $x^2$  und  $y^2$  vertauscht, also:

$$w(y^2 - x^2 + a^2 - b^2) + y^2 - w^2 x^2 = 0,$$

$$\text{d. h.: } (w + 1)y^2 - w(w + 1)x^2 + (a^2 - b^2)w = 0;$$

vertauscht man  $w$  mit  $-v$ , so erhält man:

$$\frac{1-v}{(a^2-b^2)v} y^2 + \frac{(1-v)x^2}{a^2-b^2} = 1.$$

Dies ist eine Ellipse, deren Halbachsen  $\alpha$  und  $\beta$  sein mögen, also:

$$\alpha^2 = \frac{a^2 - b^2}{1 - v}, \quad \beta^2 = v\alpha^2, \quad \text{also: } \alpha^2 - \beta^2 = a^2 - b^2.$$

Dies aber ist die Bedingung, dass die Ellipse, welche Punkt  $A$  beschreibt, der gegebenen Ellipse confocal sei.

### Die partiellen Differentialgleichungen der Flächen.

#### § 119.

Aus der Entstehungsart gewisser Gattungen von Flächen lässt sich eine partielle Differentialgleichung herleiten, welche eine solche Gattung vollständig darstellt.

**Aufgabe 1.** Eine partielle Differentialgleichung für sämtliche Cylinderflächen abzuleiten.

Dieselben entstehen durch Bewegung einer Geraden, wobei diese immer sich selbst parallel bleibt. Die Gleichungen einer solchen Geraden sind  $x = az + \alpha$ ,  $y = bz + \beta$ ; dass sie sich selbst parallel bleibt bedingt, dass die Factoren  $a$  und  $b$  von  $z$  für die verschiedenen Lagen der Linie  $a$  constant bleiben und nur  $\alpha$  und  $\beta$  sich ändern können. Das Gesetz, nach dem dies geschieht, wird durch eine Gleichung zwischen  $\alpha$  und  $\beta$  ausgedrückt, also  $\beta = \varphi(\alpha)$ , wo  $\varphi$  eine gegebene Function ist; mittelst dieser Gleichung und der beiden der Erzeugungslinie können wir aber  $\alpha$  und  $\beta$  eliminiren und erhalten als allgemeine Gleichung des Cylinders den Ausdruck

$$y - bz = \varphi(x - az).$$

Die Form dieser Gleichung lässt sich allerdings noch mannigfach umwandeln. Aus dieser Gleichung und ihren partiellen Differentialgleichungen nach  $x$  und  $y$  lässt sich nun die Function  $\varphi$  eliminiren.

Wir erhalten, wenn wir  $\frac{\partial z}{\partial x} = p$ ,  $\frac{\partial z}{\partial y} = q$  setzen:

$$-bp = \varphi'(\alpha) \frac{\partial \alpha}{\partial x} \quad \text{d. i.} \quad = \varphi'(\alpha)(1 - ap)$$

und 
$$1 - bq = \varphi'(\alpha) \frac{\partial \alpha}{\partial y} = -\varphi'(\alpha) aq;$$

dividiren wir die erste durch die zweite, so fällt die willkürliche Function fort, und es ergibt sich:

$$\frac{+bp}{1-bq} = \frac{1-ap}{+aq} \quad \text{oder} \quad ap + bq = 1.$$

Das Integral dieser partiellen Differentialgleichung ist die vorher gefundene endliche Gleichung.

Dass die gefundene Differentialgleichung wirklich eine Cylinderfläche darstellt, sieht man daraus, dass sie der Ausdruck dafür ist, dass die Tangentialebene  $\xi - z = p(\xi - x) + q(\eta - y)$  parallel der Geraden  $\xi = \frac{x}{a} = \frac{\eta}{b}$  ist; sie drückt also aus, dass jede Tangentialebene einer Cylinderfläche den Erzeugungslinien parallel ist; da aber jedesmal die Tangentialebene durch einen Punkt einer solchen Geraden geht, so folgt die bekannte Eigenschaft des Cylinders, dass jede Tangentialebene die ganze Erzeugungslinie des Cylinders enthält.

**Aufgabe 2.** Die allgemeine Gleichung der Kegelflächen aufzustellen.

Eine Kegelfläche entsteht, wenn eine gerade Linie durch einen Punkt geht und sich sonst nach einem beliebigen Gesetze bewegt. Die Coordinaten des festen Punktes, den man den Scheitel nennt, mögen  $\alpha, \beta, \gamma$  sein. Dann ist die Gleichung der sich bewegenden Geraden 
$$\begin{cases} z - \gamma = a(x - \alpha) \\ z - \gamma = b(y - \beta) \end{cases}.$$

Hierin muss  $a$  eine Function von  $b$  sein, also:

A) 
$$\frac{z - \gamma}{y - \beta} = F\left(\frac{z - \gamma}{x - \alpha}\right), \quad \text{oder} \quad f\left(\frac{z - \gamma}{x - \alpha}, \frac{z - \gamma}{y - \beta}\right) = 0.$$

Denn soll z. B. die gerade Linie immer durch die Curve  $\begin{cases} \varphi(x, y, z) = 0 \\ \psi(x, y, z) = 0 \end{cases}$  gehen, so muss man die beiden Gleichungen:

$$\varphi\left(\alpha + \frac{z - \gamma}{a}, \beta + \frac{z - \gamma}{b}, z\right) = 0$$

und 
$$\psi\left(\alpha + \frac{z - \gamma}{a}, \beta + \frac{z - \gamma}{b}, z\right) = 0$$

haben, aus denen man durch Elimination von  $z$  offenbar eine Gleichung zwischen  $a$  und  $b$  bekommen wird:  $\Theta(a, b) = 0$ . Ist statt der obigen Curve eine Fläche gegeben, welche die Kegelfläche immer umhüllen soll, so muss jede Erzeugungslinie eine Tangente der gegebenen Fläche in einer ihrer Lagen sein, woraus sich ebenfalls eine Gleichung zwischen  $a$  und  $b$  ableiten lässt. Ist der gegebene

Punkt  $\alpha, \beta, \gamma$  der Anfangspunkt, so hat man einfacher aus Gleichung A):  $f\left(\frac{z}{x}, \frac{z}{y}\right) = 0$ , d. h. in diesem Falle lässt sich die Gleichung des Kegels immer so schreiben, dass sie homogen ist in Beziehung auf  $x, y, z$ ; und umgekehrt: Jede Gleichung, welche homogen ist in Beziehung auf die drei Coordinaten  $x, y, z$ , drückt eine Kegel-  
fläche aus, deren Scheitel der Anfangspunkt der Coordinaten ist.

Um die partielle Differentialgleichung aus der endlichen, mit einer willkürlichen Function behafteten abzuleiten, schreiben wir diese in folgender Form, die wir ihr offenbar auch geben können:

$$\frac{x - \alpha}{z - \gamma} = F(c), \quad c = \frac{y - \beta}{z - \gamma}.$$

Differentiiren wir diese Gleichung nacheinander nach  $x$  und  $y$ , so wird sie:

$$\frac{z - \gamma - (x - \alpha)p}{(z - \gamma)^2} = -F'(c) \frac{(y - \beta)p}{(z - \gamma)^2}$$

oder  $z - \gamma - (x - \alpha)p = -F'(c)(y - \beta)p$

und  $-(x - \alpha)q = F'(c)\{z - \gamma - (y - \beta)q\};$

also durch Division

$$\frac{z - \gamma - (x - \alpha)p}{(x - \alpha)q} = \frac{(y - \beta)q}{z - \gamma - (y - \beta)p}$$

oder  $(z - \gamma)^2 - (z - \gamma)(y - \beta)q - (z - \gamma)(x - \alpha)p = 0$

oder  $(x - \alpha)p + (y - \beta)q = z - \gamma.$

Die geometrische Interpretation dieser Gleichung ist, dass jede Tangentialebene der Fläche durch den Scheitel geht.

**Aufgabe 3.** Die allgemeine Gleichung für die Rotationsflächen zu bestimmen.

Seien die Gleichungen der rotirenden Curve:

$$1) \quad f(x, y, z) = 0, \quad 2) \quad \varphi(x, y, z) = 0.$$

Nehmen wir zunächst an, die Rotationsaxe ginge durch den Anfangspunkt, dann sind ihre Gleichungen  $\frac{x}{a} = \frac{y}{b} = \frac{z}{c}$ .

Jeder Punkt der rotirenden Curve beschreibt einen Kreis, der auf der Rotationsaxe senkrecht ist, die Gleichung der Ebene dieses Kreises ist also:

$$3) \quad ax + by + cz = d,$$

und da der Kreis jedenfalls als Durchschnitt dieser Ebene mit einer Kugel betrachtet werden kann, deren Mittelpunkt wir in die Ro-

tationsaxe und zwar in den Anfangspunkt legen dürfen, so erfüllt der Kreis auch die Gleichung:

$$4) \quad x^2 + y^2 + z^2 = e.$$

Endlich aber ist dieser Kreis der Bedingung unterworfen, dass er durch die Curve 1) 2) geht. Also wenn man aus den Gleichungen 1) 2) 3) 4)  $x, y, z$  eliminirt, so erhält man die Bedingungsgleichung für die Rotationsfläche in der Gestalt:  $e = F(d)$  oder:

$$x^2 + y^2 + z^2 = F(ax + by + cz).$$

Heben wir nun, um die allgemeine Form der Gleichung zu haben, die Beschränkung auf, dass die Rotationsaxe durch den Anfangspunkt geht, und seien  $\alpha, \beta, \gamma$  die Coordinaten irgend eines Punktes der Rotationsaxe, so wird unsere Gleichung:

$$(x - \alpha)^2 + (y - \beta)^2 + (z - \gamma)^2 = F\{a(x - \alpha) + b(y - \beta) + c(z - \gamma)\}.$$

Bilden wir von dieser Gleichung, um  $F$  zu eliminiren, die Differentialquotienten:

$$(x - \alpha) + p(z - \gamma) = \frac{1}{2} (a + cp) F',$$

$$(y - \beta) + p(z - \gamma) + \frac{1}{2} (b + cq) F',$$

also, wenn  $F'$  eliminirt wird:

$$(b + cq)\{x - \alpha + p(z - \gamma)\} = (a + cp)\{y - \beta + q(z - \gamma)\}$$

oder:

$$p\{c(y - \beta) - b(z - \gamma)\} + q\{a(z - \gamma) - c(x - \alpha)\} \\ = b(x - \alpha) - a(y - \beta).$$

Liegt der Anfangspunkt in der Axe, so ist  $\alpha = \beta = \gamma = 0$ .

Ein Conoid heisst diejenige geradlinige Fläche, deren Erzeugungsline sich immer parallel einer gegebenen Ebene bewegt, derart, dass sie immer durch eine Gerade und eine Curve geht, welche ebenfalls gegeben sind.

**Aufgabe 4.** Die allgemeine Gleichung eines Conoid zu finden.

Wir nehmen der Einfachheit wegen die gegebene Ebene als die der  $(x, y)$ . Die Gleichungen der gegebenen Curve seien:

$$1) f(x, y, z) = 0, \quad 2) \varphi(x, y, z) = 0.$$

Dann werden die Gleichungen der Erzeugungsline sein:

$$3) z = c, \quad 4) y = ax + b.$$

Sei der Schnittpunkt der gegebenen Geraden mit der  $xy$ -Ebene Anfangspunkt, so sind die Gleichungen dieser Geraden:

$$5) y = \alpha z, \quad 6) x = \beta z.$$

Da die Erzeugungslinie und die gegebene Gerade immer einen Punkt gemein haben, so erhält man eine der Constanten, in 3) und 4) wenn man aus den Gleichungen 3) bis 6)  $x, y, z$  eliminirt, und zwar ist:

$$(a - \alpha\beta) c = b.$$

Die Gleichung 4) ist also:

$$y = ax + c(\alpha - a\beta).$$

Oder wenn man hier wieder  $c$  durch  $z$  ersetzt:

$$a = \frac{y - \alpha z}{x - \beta z} \quad \text{und} \quad z = c.$$

Um die Gleichung des Conoid zu finden, ist nun aus diesen beiden Gleichungen und 1) und 2)  $x, y, z$  zu eliminiren, was eine Gleichung  $c = F(a)$  giebt, d. h.:

$$z = F\left(\frac{y - \alpha z}{x - \beta z}\right).$$

Bilden wir wieder die Differentialquotienten, so erhalten wir:

$$p = \frac{-(\alpha p(x - \beta z) + (1 - \beta p)(y - \alpha z))F'}{(x - \beta z)^2},$$

$$q = \frac{((1 - \alpha q)(x - \beta z) + \beta q(y - \alpha z))F'}{(x - \beta z)^2}.$$

Nach Elimination von  $F'$  erhalten wir dann die partielle Differentialgleichung:

$$-q\{\alpha p(x - \beta z) + (1 - \beta p)(y - \alpha z)\}$$

$$= p\{(1 - \alpha q)(x - \beta z) + \beta q(y - \alpha z)\},$$

oder 
$$p(x - \beta z) + q(x - \alpha z) = 0.$$

Ist die gegebene Gerade auf der  $xy$ -Ebene senkrecht, so hat man:  $\alpha = \beta = 0$ , also:  $xp + yq = 0$ .

Die hier gegebenen partiellen Differentialgleichungen sind alle von der ersten Ordnung und linear, d. h. sie enthalten  $p$  und  $q$  nur in der ersten Potenz.

Schon früher aber fanden wir für die abwickelbaren Flächen die Gleichung  $rt - s^2 = 0$ , die also nicht linear und von zweiter Ordnung ist.

## § 120.

Ueber die Integration der linearen partiellen Differentialgleichungen erster Ordnung.

Es handelt sich hierbei darum, eine Gleichung folgender Form zu integrieren:  $Ap + Bq = C$ , worin  $A, B, C$  im Allgemeinen Functionen von  $x, y, z$  sein werden. Das Integral dieser Gleichung sei

$\varphi(x, y, z) = 0$ ; es fragt sich also, wie  $\varphi$  beschaffen sein muss, damit die gegebene Gleichung stattfinde. Es folgt zunächst dass, wie bekannt

$$p = -\frac{\frac{\partial \varphi}{\partial x}}{\frac{\partial \varphi}{\partial z}} \quad \text{und} \quad q = -\frac{\frac{\partial \varphi}{\partial y}}{\frac{\partial \varphi}{\partial z}}$$

ist, welche Werthe in die gegebene Gleichung substituirt, die Gleichung

$$A \frac{\partial \varphi}{\partial x} + B \frac{\partial \varphi}{\partial y} + C \frac{\partial \varphi}{\partial z} = 0$$

identisch erfüllen müssen. Mit dieser mehr symmetrischen Form der vorgelegten Aufgabe beschäftigen wir uns nun, und stellen uns sogar die allgemeinere Frage:

Wie lautet das Integral der Gleichung

$$A \frac{\partial \varphi}{\partial x} + B \frac{\partial \varphi}{\partial y} + C \frac{\partial \varphi}{\partial z} + D \frac{\partial \varphi}{\partial u} + \dots = 0,$$

wo die Grössen  $A, B, C, D, \dots$  Functionen sind von  $x, y, z, u, \dots$ , aber die Function  $\varphi$  nicht enthalten?

1) Nehmen wir zunächst den einfachsten Fall, nämlich die Gleichung  $A \frac{\partial \varphi}{\partial x} + B \frac{\partial \varphi}{\partial y} = 0$  auf, worin also  $A$  und  $B$  bloss  $x$  und  $y$  enthalten, dabei aber von Null verschieden sein sollen.

a) Es seien  $A$  und  $B$  constant. Man löse zunächst die gewöhnliche Differentialgleichung  $dx:dy = A:B$ . Das Integral derselben ist  $Bx - Ay = \text{Const.}$  Wir wollen den Ausdruck  $Bx - Ay = \eta$ , also  $y = \frac{Bx - \eta}{A}$  setzen. Dadurch wird

$$\varphi(x, y) = \varphi\left(x, \frac{Bx - \eta}{A}\right) = \psi(x, \eta),$$

folglich

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x} = \frac{\partial \psi}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial \eta} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial x} = \frac{\partial \psi}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial \eta} \cdot B$$

und

$$\frac{\partial \varphi}{\partial y} = \frac{\partial \psi}{\partial \eta} \cdot \frac{\partial \eta}{\partial y} = -\frac{\partial \psi}{\partial \eta} \cdot A.$$

Diese beiden Werthe geben, in die vorgelegte Differentialgleichung eingesetzt:  $A \frac{\partial \varphi}{\partial x} = 0$  oder, da  $A$  nicht Null sein soll,  $\frac{\partial \psi}{\partial x} = 0$ , also  $\psi$  enthält  $x$  gar nicht, sondern nur  $\eta$ . Wir haben somit die allgemeinste Lösung gefunden. Die Function  $\varphi(x, y)$ , welche der vorgelegten partiellen Differentialgleichung genügt, ist eine solche, dass in ihr nur die Verbindung  $Bx - Ay$  vorkommt; denn es ist gefunden  $\varphi = \psi(Bx - Ay)$ .

b) Jetzt wollen wir annehmen, dass  $A$  und  $B$  nicht mehr



constant sind, sondern  $x$  und  $y$  enthalten. Wenn wir jetzt wieder dieselbe Differentialgleichung aufstellen:  $Bdx - A dy = 0$ , so sind wir nicht mehr im Stande, diese Gleichung so unmittelbar zu integrieren, da die linke Seite im Allgemeinen nicht ein genaues Differential ist. Aber das wissen wir, dass wir jedesmal einen Factor finden können, mit dem multiplicirt die linke Seite ein genaues Differential wird. Dieser Factor sei  $\mu$ , dann setzen wir:  $\mu(Bdx - A dy) = d\eta$ , wo die linke Seite alsdann das genaue Differential der Function  $\eta$  ist; dadurch erhalten wir also

$$\frac{\partial \eta}{\partial x} = \mu B, \quad \frac{\partial \eta}{\partial y} = -\mu A.$$

$\eta$  enthält sowohl  $y$  als  $x$ ; wir können daher jetzt das  $y$  durch  $\eta$  und  $x$  ausdrücken und dadurch die Function  $\varphi(x, y)$  uns verwandelt denken in die Function  $\psi(\eta, x)$ . Hiernach wird

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x} = \frac{\partial \psi}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial \eta} \mu B, \quad \frac{\partial \varphi}{\partial y} = -\frac{\partial \psi}{\partial \eta} \mu A,$$

und wenn wir dies in die vorgelegte Gleichung einsetzen, so wird sie zu folgender:  $\frac{\partial \psi}{\partial x} = 0$ , d. h. die Function  $\psi$  enthält nur  $\eta$ . Wir haben also jetzt folgende Regel: Um die partielle Differentialgleichung  $A \frac{\partial \varphi}{\partial x} + B \frac{\partial \varphi}{\partial y} = 0$  zu integrieren, in welcher  $A$  und  $B$  Functionen von  $x$  und  $y$  sind, aber  $\varphi$  nicht enthalten, integriere man zuerst die gewöhnliche Differentialgleichung  $dx:dy = A:B$ . Gesetzt, es sei das Integral dieser Gleichung der Ausdruck  $\eta = c$ , wo  $c$  die willkürliche Constante ist, und  $\eta$  eine Function von  $x$  und  $y$ , dann ist  $\varphi$  irgend eine beliebige Function von  $\eta$ .

2) Ehe wir zu der Integration einer partiellen Differentialgleichung zwischen drei Variablen übergehen, schicken wir Folgendes voraus.

Das System zweier simultanen Differentialgleichungen

$$dx:dy:dz = A:B:C,$$

worin  $A, B, C$  Functionen von  $x, y, z$  sind, wird immer integrirt durch zwei Gleichungen zwischen  $x, y, z$ , die zwei willkürliche Constanten enthalten. — Denn schreibt man die Gleichungen so:

$$\begin{cases} \frac{dy}{dx} = \frac{B}{A} = \beta \\ \frac{dz}{dx} = \frac{C}{A} = \gamma \end{cases}$$

und differentiirt die zweite Gleichung noch einmal nach  $x$ , wodurch

man bekommt:  $\frac{d^2 z}{dx^2} = \frac{\partial \gamma}{\partial x} + \frac{\partial \gamma}{\partial y} \beta + \frac{\partial \gamma}{\partial z} \gamma = \gamma_0$ , so kann man, weil  $\gamma_0$  auch  $x$ ,  $y$  und  $z$  enthält, aus dieser Gleichung  $\frac{d^2 z}{dx^2} = \gamma_0$  und aus der Gleichung  $\frac{dz}{dx} = \gamma$  sich  $y$  eliminirt denken, wodurch man eine Gleichung zwischen  $x$ ,  $z$ ,  $\frac{dz}{dx}$ ,  $\frac{d^2 z}{dx^2}$ , also eine Gleichung von der Form  $F\left(x, z, \frac{dz}{dx}, \frac{d^2 z}{dx^2}\right) = 0$  erhält. Dies ist eine gewöhnliche Differentialgleichung zweiter Ordnung zwischen den beiden Variablen  $x$  und  $z$ , bei deren Integration immer zwei willkürliche Constanten auftreten. Diese beiden Constanten seien  $c$  und  $c_1$ . Wir haben also auf diese Weise  $z$  gefunden als Function von  $x$ , nämlich:  $z = \Theta(x, c, c_1)$ . Wir können nun auch  $y$  finden, und zwar ohne weitere Integration. Setzt man nämlich den für  $z$  gefundenen Werth in die Gleichung  $\frac{dz}{dx} = \gamma$  ein, so wird sie  $\frac{d\Theta(x, c, c_1)}{dx} = \gamma_1$ , und in dieser Gleichung kommt links nur noch  $x, c, c_1$  und rechts nur noch  $x$  und  $y$  vor. Zu der Gleichung  $z = \Theta(x, c, c_1)$  haben wir also jetzt noch die Gleichung  $\Theta(x, y, c, c_1) = 0$  gefunden. Also ist erwiesen, dass zwei gleichzeitige gewöhnliche Differentialgleichungen erster Ordnung durch zwei Gleichungen integrirt werden, welche zwei willkürliche Constanten enthalten. Wir nehmen nun an, dass diese beiden Gleichungen nach den willkürlichen Constanten aufgelöst werden, d. h. dass sie auf folgende zwei gebracht werden:

$$c = f(x, y, z), \quad c_1 = f_1(x, y, z).$$

Durch zwei solche Gleichungen lässt sich also jedesmal das System  $dx:dy:dz = A:B:C$  lösen. — Wir können noch fragen: Welches ist das Kriterium, damit die beiden Gleichungen

$$c = f(x, y, z), \quad c_1 = f_1(x, y, z)$$

in der That dem vorgelegten Systeme  $dx:dy:dz = A:B:C$  genügen? Aus der ersten Gleichung finden wir

$$0 = \frac{\partial f}{\partial x} dx + \frac{\partial f}{\partial y} dy + \frac{\partial f}{\partial z} dz,$$

wodurch also die willkürliche Constante verschwunden ist. Soll diese Function  $f$  dem vorgelegten Systeme genügen, so muss man also auch die Gleichung

$$0 = \frac{\partial f}{\partial x} A + \frac{\partial f}{\partial y} B + \frac{\partial f}{\partial z} C$$

haben, und zwar muss dies, weil auch  $A, B, C$  keine willkürlichen

Constanten enthalten, eine identische Gleichung sein. Das Kriterium besteht also darin, dass man identisch die Gleichung hat

$$0 = f'(x) \cdot A + f'(y) \cdot B + f'(z) \cdot C.$$

und ebenso

$$0 = f_1'(x) \cdot A + f_1'(y) \cdot B + f_1'(z) \cdot C.$$

Noch wollen wir bemerken, dass, wenn auch in den Functionen  $f$  und  $f_1$  von den Grössen  $x, y, z$  einige fehlen, z. B. in  $f$  die Veränderliche  $z$  oder auch  $z$  und  $y$ , es doch unmöglich ist, dass in beiden  $f$  und  $f_1$  etwa  $y$  und  $z$  gleichzeitig fehlten. Wenn nämlich dies der Fall wäre, müsste  $A = 0$  sein. Wir wollen daher annehmen, dass in  $f$  von den drei Grössen  $x, y, z$  wenigstens die Grösse  $y$ , und in  $f_1$  wenigstens die Grösse  $z$  vorkommt. Wir bezeichnen daher auch  $f(x, y, z)$  durch  $\eta$ , und  $f_1(x, y, z)$  durch  $\xi$ , sodass wir haben  $\eta = c$ ,  $\xi = c_1$ .

Dies vorausgeschickt, stellen wir uns vor, dass man behufs der Lösung der Gleichung

$$A \frac{\partial \varphi}{\partial x} + B \frac{\partial \varphi}{\partial y} + C \frac{\partial \varphi}{\partial z} = 0,$$

in welcher  $A, B, C$  Functionen von  $x, y, z$  sind, aber  $\varphi$  nicht enthalten,  $y$  und  $z$  durch  $x, \eta$  und  $\xi$  ausgedrückt habe. Dadurch geht die Integralfunction  $\varphi(x, y, z)$  über in  $\psi(x, \eta, \xi)$ , also

$$\frac{\partial \varphi}{\partial x} \text{ in } \frac{\partial \psi}{\partial x} + \frac{\partial \psi}{\partial \eta} \cdot f'(x) + \frac{\partial \psi}{\partial \xi} \cdot f_1'(x),$$

$$\text{ferner} \quad \frac{\partial \varphi}{\partial y} \text{ in } \frac{\partial \psi}{\partial \eta} \cdot f'(y) + \frac{\partial \psi}{\partial \xi} \cdot f_1'(y),$$

$$\text{und} \quad \frac{\partial \varphi}{\partial z} \text{ in } \frac{\partial \psi}{\partial \xi} \cdot f'(z) + \frac{\partial \psi}{\partial \xi} \cdot f_1'(z).$$

Multiplizieren wir diese drei Gleichungen der Reihe nach mit  $A, B, C$  und addiren sie, so wird die Summe der vorgelegten Gleichungen der beiden oben aufgestellten identischen Gleichungen wegen zu folgender:

$0 = \frac{\partial \psi}{\partial x}$ ;  $\psi$  enthält also  $x$  nicht, sondern nur  $\eta$  und  $\xi$ ; d. h.  $\varphi$  ist irgend eine willkürliche Function von  $f$  und  $f_1$ . Wir haben also die Regel: Liegt die lineare partielle Differentialgleichung erster Ordnung  $A \frac{\partial z}{\partial x} + B \frac{\partial z}{\partial y} = C$ , worin  $A, B$  und  $C$   $x, y, z$  enthalten, zur Integration vor, d. h. soll man die Gleichung zwischen  $x, y, z$  finden, die der vorgelegten Gleichung genügt,  $\varphi(x, y, z) = 0$ , die also die Gleichung

$$A \frac{\partial \varphi}{\partial x} + B \frac{\partial \varphi}{\partial y} + C \frac{\partial \varphi}{\partial z} = 0$$

identisch erfüllt, so integrirte man zuerst das System zweier gewöhnlichen simultanen Differentialgleichungen  $dx:dy:dz = A:B:C$  durch die beiden Gleichungen  $\begin{cases} f(x, y, z) = c \\ f_1(x, y, z) = c_1 \end{cases}$ ; alsdann giebt jede willkürliche Function zwischen  $f$  und  $f_1$ , gleich  $\varphi(x, y, z)$  gesetzt, oder  $f$  als eine willkürliche Function von  $f_1$  angenommen, das Integral der vorgelegten Gleichung.

Auf Functionen mehrerer Variablen lässt sich ganz dasselbe Verfahren anwenden.

Diese einfache Reduction der linearen partiellen Differentialgleichungen erster Ordnung auf ein System gewöhnlicher Differentialgleichungen ist eine von Lagrange's schönsten Erfindungen, der auch in dieser Weise den Beweis geführt hat.

### § 121.

Es ist vielleicht gut, die Methode, welche zur Auflösung der partiellen linearen Differentialgleichungen führt, noch in einer andern Weise darzustellen. Hier ist zunächst Einiges über die totalen Differentialgleichungen mit mehreren Variablen voranzuschicken.

1) Seien gegeben  $n - 1$  Differentialgleichungen mit  $n$  Variablen z. B.:

$$1) \quad adx + bdy + cdz = 0,$$

$$2) \quad a_1 dx + b_1 dy + c_1 dz = 0,$$

wo  $a, b, c$  Functionen von  $x, y$  und  $z$  sind.

Dieselben sollen integrirt, d. h. es sollen  $n - 1$  der Variablen  $x$  und  $y$  durch eine:  $z$  ausgedrückt werden. Dazu sind also  $n - 1$ , in unserem Falle zwei Gleichungen nöthig, die man Integrale nennt. Es ist zunächst klar, dass, wenn man die linken Seiten der Gleichungen durch Substitution auf die Form bringen kann

$$3) \quad adx + bdy + cdz = \alpha df + \beta df_1,$$

$$4) \quad a_1 dx + b_1 dy + c_1 dz = \alpha_1 df + \beta_1 df_1,$$

die Ausdrücke  $f = c$  und  $f_1 = c_1$ , wo  $c$  und  $c_1$  constant sind, Integrale sind; denn setzt man dieselben rechts ein, so verschwinden die linken Seite unserer Gleichungen. Umgekehrt lässt sich aber auch zeigen, dass, wenn Integrale  $f = c$  und  $f_1 = c_1$  gegeben sind, d. h. wenn diese Ausdrücke die Gleichungen 1 und 2 erfüllen, die linken Seiten sich immer auf die Form 3 und 4 bringen lassen. Denn sei  $m$  eine beliebige Function von  $x, y, z$ , so wird sich, was auch  $f$  und  $f_1$  sei, immer setzen lassen:

$$5) \quad adx + bdy + cdz = \alpha df + \beta df_1 + \gamma dm,$$

$$6) \quad adx + bdy + cdz = \alpha_1 df + \beta_1 df_1 + \gamma_1 dm.$$

Setzt man nun  $f = c$ ,  $f_1 = c_1$ , so müssen nach dem Obigen die linken Seiten und die beiden ersten Glieder der rechten verschwinden, und da  $m$  nicht constant ist, so wird auch  $\gamma = \gamma_1 = 0$  werden. Dieser Beweis lässt sich offenbar anwenden, wenn  $n$  eine beliebige Zahl ist, wo die Anzahl der  $f$  dann  $n - 1$  wird.

2) Sei gegeben die lineare partielle Differentialgleichung:

$$1) \quad a \frac{\partial u}{\partial x} + b \frac{\partial u}{\partial y} + c \frac{\partial u}{\partial z} = e,$$

wo  $a, b, c, e$  Functionen von  $x, y, z, u$  sind.

Diese Gleichung ist gleichbedeutend mit dem Systeme

$$\begin{aligned} ap_1 + bp_2 + cp_3 &= e, \\ du &= p_1 dx + p_2 dy + p_3 dz, \end{aligned}$$

denn die letztere Gleichung sagt nur, dass  $p_1, p_2, p_3$  die partiellen Differentialquotienten von  $u$  sind. Statt dieser beiden Gleichungen kann man aber auch die eine setzen:

$$2) \quad du - p_1 dx - p_2 dy - \frac{1}{c} (e - ap_1 - bp_2) dz = 0.$$

Die Gleichung 1) oder die ihr identische 2) integriren, heisst nun  $u$  durch  $x, y$  und  $z$  ausdrücken. Es ist aber auch klar, dass, wenn man auf irgend eine Weise  $u, p_1, p_2$  so durch  $x, y$  und  $z$  darstellen kann, dass diese Werthe, in 2) eingesetzt, die linke Seite gleich Null machen, dass dann  $p_1, p_2, p_3$  die partiellen Differentialquotienten von  $u$  sind, denn die Gleichung 2) giebt ja dann

$$\frac{\partial u}{\partial x} = p_1, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = p_2, \quad \frac{\partial u}{\partial z} = p_3.$$

Nun lässt sich die linke Seite von 2) folgendermassen schreiben:

$$3) \quad \frac{1}{c} \{ cdu - edz + p_1(adz - cdx) + p_2(bdz - cdy) \} = 0.$$

Integriren wir nun die drei totalen Differentialgleichungen

$$4) \quad cdu - edz = 0, \quad adz - cdx = 0, \quad bdz - cdy = 0,$$

und seien die Integrale

$$f = c, \quad f_1 = c_1, \quad f_2 = c_2,$$

so kann man nach dem ersten Theile unseres Satzes schreiben:

$$\begin{aligned} cdu - edz &= \alpha df + \beta df_1 + \gamma df_2, \\ adz - cdx &= \alpha_1 df + \beta_1 df_1 + \gamma_1 df_2, \\ bdz - cdy &= \alpha_2 df + \beta_2 df_1 + \gamma_2 df_2, \end{aligned}$$

wo die Ausdrücke  $\alpha, \beta, \gamma, \alpha_1, \dots, x, y, z$  und  $u$  enthalten.

Dadurch nimmt aber die linke Seite von 3) die Gestalt an:

$$\frac{1}{c} ((\alpha + \alpha_1 p_1 + \alpha_2 p_2) df + (\beta + \beta_1 p_1 + \beta_2 p_2) df_1 + (\gamma + \gamma_1 p_1 + \gamma_2 p_2)) df_2$$

oder

$$A df + B df_1 + C df_2$$

und es fragt sich, wann dieser Ausdruck verschwindet. Einmal findet dies statt, wenn  $f, f_1, f_2$  gleich Constanten gesetzt werden, dies giebt aber zunächst kein Integral unserer partiellen Differentialgleichungen, weil diese Gleichungen  $x, y, z$  in  $u$ , also nicht  $u$  in  $x, y, z$  ergeben. Setzt man aber  $f$  gleich einer beliebigen Function von  $f_1$  und  $f_2$ , also  $f = \varphi(f_1, f_2)$ , so wird die linke Seite unserer Gleichung

$$\left( A \frac{\partial \varphi}{\partial f} + B \right) df + \left( A \frac{\partial \varphi}{\partial f_1} + C \right) df_1.$$

Fügt man also zu der Gleichung  $f = \varphi(f_1, f_2)$  noch die beiden folgenden hinzu

$$A \frac{\partial \varphi}{\partial f} + B = 0, \quad A \frac{\partial \varphi}{\partial f_1} + C = 0,$$

so verschwindet die linke Seite von 2) oder 3) und die Gleichung ist also integrirt. Die beiden letzten der drei Integralgleichungen enthalten  $p_1$  und  $p_2$ , dienen also dazu, diese Grössen zu bestimmen, sie sind aber überflüssig, da nach der oben gemachten Bemerkung sich ohnehin

$$\frac{\partial u}{\partial x} = p_1, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = p_2$$

ergeben; es ist also die Gleichung  $f = \varphi(f_1, f_2)$  oder wie man sie auch schreiben kann  $\varphi(f, f_1, f_2) = 0$ , das einzige Integral, und die Integration unserer partiellen Differentialgleichung wird folgendermassen bewirkt.

Man integrirte die Gleichungen 4) d. h. die Gleichungen:

$$\frac{dx}{a} = \frac{dy}{b} = \frac{dz}{c} = \frac{du}{e};$$

sind  $f = C, f_1 = C_1, f_2 = C_2$  die Integrale, so ist  $\psi(f, f_1, f_2) = 0$ , wo  $\psi$  eine willkürliche Function ist, das Integral der partiellen Differentialgleichung.

## § 122.

Wir wollen nun noch an einigen Beispielen zeigen, wie man aus der Differentialgleichung einer Fläche ihre endliche, mit einer willkürlichen Function behaftete, finden kann.

1) Die Gleichung der Cylinderflächen  $ap + bq = 1$  wird integrirt, indem man das System folgender Gleichungen integrirt:

$$dx:dy:dz = a:b:1 \quad \text{oder} \quad \frac{dz}{dx} = \frac{1}{a}, \quad \frac{dz}{dy} = \frac{1}{b}$$

oder  $adz - dx = 0$ ,  $bds - dy = 0$ , woraus folgt  $az - x = c$ ,  $bs - y = c_1$ ; also ist das Integral der vorgelegten Gleichung folgendes:

$$az - x = \varphi(bs - y);$$

es ist dieselbe Gleichung wie die, von welcher wir oben ausgingen, als wir die partielle Differentialgleichung herleiteten.

## 2) Die Gleichung der Kegelflächen

$$(x - a)p + (y - b)q = z - c$$

liefert folgendes System behufs der Integration:

$$dx:dy:dz = x - a:y - b:z - c \quad \text{oder} \quad \frac{dz}{z - c} = \frac{dx}{x - a} = \frac{dy}{y - b},$$

also integriert

$$l(z - c) - l(x - a) = lc_1, \quad l(z - c) - l(y - b) = lc_2$$

und demnach, wenn man zu den Numeris übergeht:

$$\frac{z - c}{x - a} = c_1, \quad \frac{z - c}{y - b} = c_2, \quad \text{also} \quad \frac{z - c}{x - a} = \varphi\left(\frac{z - c}{y - b}\right).$$

## 3) Die Gleichung $p - q = 0$ giebt

$$dx:dy:dz = 1:-1:0,$$

also

$$dy = -dx, \quad dz = 0;$$

folglich  $y + x = c$ ,  $z = c_1$  oder  $z = \varphi(x + y)$ .

4) Die Gleichung der Rotationsflächen ist, wenn wir  $\alpha = \beta = \gamma = 0$  setzen:

$$(cy - bz)p + (az - cx)q = bx - ay$$

und giebt folgendes System

$$dx:dy:dz = cy - bz:az - cx:bx - ay.$$

Dies schreiben wir behufs der Integration so:

$$\lambda dx = cy - bz, \quad \lambda dy = az - cx, \quad \lambda dz = bx - ay.$$

Hieraus können wir folgende beiden Gleichungen ableiten:

$$adx + bdy + cdz = 0, \quad xdx + ydy + zdz = 0,$$

indem wir nämlich die drei Gleichungen der Reihe nach mit  $a, b, c$  resp. mit  $x, y, z$  multipliciren, und dann addiren. Diese letzten beiden Gleichungen sind aber sofort integrabel; sie geben:

$$ax + by + cz = c_1, \quad x^2 + y^2 + z^2 = c^2,$$

also ist das Integral der vorgelegten partiellen Differentialgleichung, d. h. die endliche Gleichung der Rotationsflächen, folgende:

$$ax + by + cz = \varphi(x^2 + y^2 + z^2).$$

5) Die Differentialgleichung des Conoids ist:

$$p(x - \beta z) + q(y - \alpha z) = 0,$$

die Hülfsgleichungen also werden:

$$dx:dy = x - \beta z : y - \alpha z, \quad dz = 0.$$

Die Integrale sind also:

$$z = c \quad \text{und} \quad \int \frac{dx}{x - \beta c} = \int \frac{dy}{y - \alpha c}$$

$$\text{oder:} \quad \lg(y - \alpha c) - \lg(x - \beta c) = c_1,$$

also, wenn man hier für  $c$  wieder  $z$  setzt und die Constante ändert:

$$\frac{y - \alpha z}{x - \beta z} = h, \quad z = c,$$

woraus sich dann ergibt:

$$z = F\left(\frac{y - \alpha z}{x - \beta z}\right).$$

6) Wie man sich bei partiellen Differentialgleichungen höherer Ordnungen und Grade verhalten kann, wollen wir an dem Beispiel der abwickelbaren Flächen zeigen. Die Gleichung derselben war:  $rt - s^2 = 0$ . Wir schreiben sie in folgender Form:

$$\frac{\partial p}{\partial x} \cdot \frac{\partial q}{\partial y} - \frac{\partial p}{\partial y} \cdot \frac{\partial q}{\partial x} = 0.$$

Denken wir uns  $q$  als gegebene Function, so finden wir  $p$  nach den obigen Regeln, indem wir das System folgender gewöhnlicher Differentialgleichungen integrieren:  $dx:dy:dp = \frac{\partial q}{\partial y} : -\frac{\partial q}{\partial x} : 0$ . Hieraus

folgt zunächst  $dp = 0$  oder  $p = c$ . Ferner ist  $\frac{\partial q}{\partial y} dy + \frac{\partial q}{\partial x} dx$ , d. h.

das vollständige Differential von  $q$  oder  $dq = 0$ , folglich  $q = c_1$ .

Dass diese beiden Gleichungen wirklich der vorgelegten Gleichung genügen, sieht man sofort; es genügt auch die Gleichung  $p = \varphi(q)$ ,

denn differentiirt man diese partiell nach  $x$  und dann nach  $y$ , so erhält man  $r = \varphi'(q) \cdot s$  resp.  $s = \varphi'(q) \cdot t$ , und durch Elimination von  $\varphi'(q)$  die vorgelegte Differentialgleichung. Es ist also  $p$  eine will-

kürliche Function von  $q$ , oder, wie wir schreiben wollen:  $q = f(p)$ .

Um hieraus die gesuchte Fläche zu erkennen, verfahren wir so: Es ist  $dz = p \cdot dx + q \cdot dy$ , also mit Einsetzung des Werthes von  $q$ :

$$dz = p \cdot dx + f(p) \cdot dy. \quad \text{Integrirt man diese Gleichung, und zwar}$$

rechts theilweise, so hat man  $z = p \cdot x - \int x dp + y \cdot f(p) - \int y f'(p) dp$

$$\text{oder } z = p \cdot x + f(p) \cdot y - \int \{x + y f'(p)\} dp. \quad \text{Es muss sich also,}$$

wenn man das Integral soll ausführen können,  $x + y \cdot f'(p)$  in eine Function von  $p$  verwandeln lassen; wir setzen  $x + y \cdot f'(p) = \psi(p)$ .



Es wird somit  $z = px + f(p) \cdot y - \psi(p)$ . Diese beiden Gleichungen ergeben unsere Auflösung. Schreiben wir sie in folgender Gestalt:  $z = px + f(p) \cdot y - \psi(p)$ ,  $0 = x' + f'(p) \cdot y - \psi'(p)$ , so übersehen wir leicht, dass die zweite das partielle Differential der ersten nach  $p$  ist. Wenn wir also, um die Gleichung der gesuchten Fläche zu finden,  $p$  aus den beiden Gleichungen eliminiren, wodurch sich eben eine Gleichung ergibt, die nur noch  $x, y, z$  enthält, so haben wir nach einem bekannten Satze dadurch die Fläche gefunden, welche von allen denjenigen Flächen umhüllt wird, deren Gleichung

$$z = p \cdot x + f'(p) \cdot y - \psi(p)$$

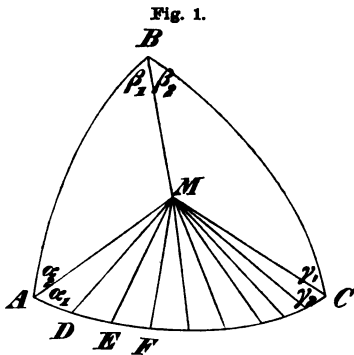
ist, worin  $p$  einen constanten Parameter bedeutet. Daher stellt diese Gleichung eine Ebene vor, und giebt man dem  $p$  eine continuirliche Reihe von Werthen, so erhält man unendlich viel Ebenen, welche unsere Fläche einhüllen: die gesuchte Fläche ist also eine solche, welche die Durchschnitte je zweier auf einander folgenden Ebenen des umhüllenden Systems enthält, also in der That eine abwickelbare Fläche.

---

## Anhang.

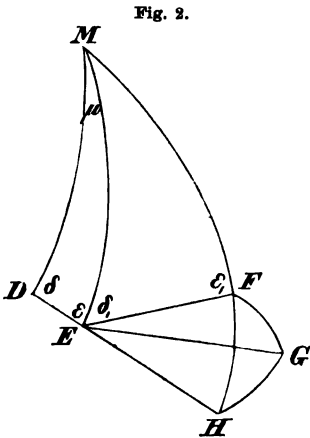
### § 1.

Ueber den Inhalt eines Polygons, welches von beliebigen Curven auf einer Kugelfläche gebildet wird.



Sei  $ABC$  (Fig. 1) ein Dreieck auf einer Kugelfläche, gebildet von drei sonst beliebigen Curven;  $\alpha, \beta, \gamma$  die Winkel bei  $A, B, C$ ;  $r$  der Radius der Kugel.

Durch Punkt  $M$  innerhalb des Dreiecks (Fig. 1) ziehen wir die Bogen grösster Kreise  $MA, MB, MC$ , theilen die Seiten des Dreiecks in unendlich kleine Theile  $AD, DE, EF$  u. s. w. und legen durch jeden Theilpunkt und Punkt  $M$  einen grössten Kreis. Sei (Fig. 2)  $MDE$  eines der dadurch entstehenden Dreiecke, so kann dies Dreieck als ein sphärisches betrachtet



werden, da Seite  $DE$ , die unendlich klein ist, also nur ein Element enthält, sowohl als gerade Linie, wie auch als Stück eines grössten Kreises gelten kann; bezeichnen wir nun die Winkel bei  $M, D, E$  bezüglich mit  $\mu, \delta, \epsilon$ , so ist der Inhalt dieses Dreiecks gleich  $r^2(\mu + \delta + \epsilon - \pi)$ . Ist nun  $EF$  das  $DE$  benachbarte Element von Seite  $AC$ ,  $EG$  die geodätische Fortsetzung von  $DE$ , d. h. das benachbarte Element des durch  $D$  und  $E$  gelegten grössten Kreises,  $EH$  die geradlinige Fortsetzung von  $DE$  und der unendlich kleine Winkel  $FEG = d\theta$ , so ist Winkel  $MEF$

$= \delta_1 = \pi - \epsilon - d\theta$ .\*) Auf diese Weise erhält man für das ganze Dreieck  $MAC$ , wenn man die  $\mu, \delta, \epsilon$  entsprechenden Winkel durch

\*) Vergleiche hierüber § 11 A des Anhangs.

Indices unterscheidet,  $MAC = \alpha_1$ ,  $MCA = \gamma_2$  setzt und die Anzahl der Theile von  $AC$  gleich  $n$  annimmt:

$$MAC = r^2 (\alpha_1 + \varepsilon_1 + \delta_2 + \varepsilon_2 + \delta_3 + \varepsilon_3 + \dots + \delta_n + \gamma_2 + \mu_1 + \mu_2 + \dots + \mu_n - n\pi);$$

da aber  $\delta_s = \pi - \varepsilon_{s-1} - d\vartheta$  und die Anzahl der  $\delta = n - 1$  ist:

$$MAC = r^2 (\alpha_1 + \gamma_2 - \Sigma d\vartheta - \pi + \Sigma \mu),$$

wenn die Summenzeichen sich auf alle Theile von  $AC$  und den Winkel  $MAC$  beziehen.

$d\vartheta$  ist der unendlich kleine Winkel, welchen die geodätische Fortsetzung eines Seitenelementes mit dem nächsten Elemente, oder, was dasselbe ist, die durch zwei auf einander folgende Elemente und den Mittelpunkt der Kugel gelegten Ebenen mit einander machen.

Es ist hier angenommen worden, dass die geodätische Fortsetzung von  $DE$  ausserhalb der Dreiecksfläche  $ABC$  fällt, fiel sie hinein, so wäre der entsprechende Theil von  $\Sigma d\vartheta$  negativ zu nehmen. Berechnen wir in gleicher Weise die Inhalte der Dreiecke  $MAB$  und  $MBC$  und addiren, so ergiebt sich, da sich dann die Winkel  $\mu$  zu  $2\pi$  ergänzen:

$$1) \quad \text{Dreieck } ABC = r^2 (\alpha + \beta + \gamma - \pi - \Sigma d\vartheta).$$

$\alpha, \beta, \gamma$  sind die Winkel des Dreiecks, für das Zeichen  $d\vartheta$  gilt die obige Bemerkung und die Summe  $\Sigma$  bezieht sich auf alle drei Seiten von  $ABC$ . Für ein beliebiges  $n$ -Eck auf der Kugelfläche erhalten wir leicht, wenn wir dasselbe irgendwie in Dreiecke theilen:

$$1a) \quad n\text{-Eck} = r^2 (\alpha_1 + \alpha_2 + \dots + \alpha_n - \Sigma d\vartheta - (n - 2)\pi),$$

wo  $\alpha_1, \alpha_2, \dots, \alpha_n$  die Winkel des  $n$ -Ecks sind, und die Summe  $\Sigma$  sich auf alle Seiten desselben erstreckt. Ergiebt sich der Werth des  $n$ -Ecks negativ, so bezieht sich dies auf die Lage desselben und es ist demgemäss das Vorzeichen zu ändern. Es lässt sich aber der Winkel  $d\vartheta$  auch leicht durch das Bogenelement und den Contingenzwinkel der betrachteten Curve ausdrücken. Zu dem Ende sei  $EH$  (Fig. 2) die geradlinige Fortsetzung von  $DE$ ; machen wir  $EF = EG \perp EH$  und legen durch  $FGH$  eine Kugelfläche mit Mittelpunkt  $E$ , so sind im sphärischen Dreiecke  $FGH$  die Seiten unendlich klein, sodass in den Fragen, wo unendlich kleine Grössen höherer Ordnung nicht in Anwendung kommen, dasselbe als eben zu betrachten ist. Dann ist  $FH$  der Contingenzwinkel der Curve  $AC$ , sei derselbe gleich  $d\varphi$ , ferner ist  $GF = d\vartheta$ ,  $GH$  aber der Contingenzwinkel des durch  $D, E$  und  $G$  gelegten grössten Kreises, und dieser ist gleich  $\frac{ds}{r}$ , wenn man mit  $ds$  das Bogenelement  $DE$  bezeichnet.

$FEG$  ist die Tangentialebene der Kugelfläche mit Mittelpunkt  $M$ , Ebene  $GEH$  oder  $DEG$  ist eine Normalebene derselben, also der Winkel bei  $G$  ein Rechter, also, wenn das Dreieck als eben betrachtet wird:  $FH^2 = FG^2 + GH^2$ , das heisst:

$$\frac{ds^2}{r^2} + d\vartheta^2 = d\varphi^2,$$

woraus sich ergibt:

$$2) \quad d\vartheta = \sqrt{d\varphi^2 - \frac{ds^2}{r^2}}, \quad \Sigma d\varphi = \int \sqrt{d\varphi^2 - \frac{ds^2}{r^2}},$$

wo sich das Integralzeichen auf alle drei Seiten des Dreiecks, oder alle Seiten des  $n$ -Ecks bezieht. Für das Vorzeichen gilt die obige Bemerkung.

Für den Fall, dass die Seiten des  $n$ -Ecks eben, also Kreise sind, lässt sich dieses Integral berechnen. Sei dann  $L$  die Länge einer Seite des Polygons,  $\varrho$  ihr Radius, dann ist:  $d\varphi = \frac{ds}{\varrho}$ , und der auf diese Seite bezügliche Theil von  $\Sigma d\vartheta$  wird:

$$\sqrt{\frac{1}{\varrho^2} - \frac{1}{r^2}} \int ds = L \sqrt{\frac{1}{\varrho^2} - \frac{1}{r^2}},$$

so dass man für das ganze Polygon erhält:

$$3) \quad \text{Polygon} = r^2 \left( \Sigma \alpha \mp \Sigma L \sqrt{\frac{1}{\varrho^2} - \frac{1}{r^2}} - (n-2)\pi \right),$$

wo das erste Summenzeichen auf alle Winkel, das zweite auf alle Seiten sich erstreckt.  $L$  und  $\varrho$  ändern sich also von Seite zu Seite. Das Vorzeichen des zweiten Gliedes bestimmt sich nach der obigen Regel. Diese Formel lässt sich aber noch etwas einfacher schreiben. Zunächst sei  $b$  der Abstand des Mittelpunktes einer Seite des Vielecks vom Mittelpunkte der Kugel, und  $\beta$  der zu dieser Seite gehörige Centriwinkel, dann ist:  $L = \varrho\beta$ ,  $\sqrt{r^2 - \varrho^2} = b$ , also:

$$3a) \quad \text{Polygon} = r \{ r \Sigma \alpha \mp \Sigma \beta b - (n-2)\pi \}.$$

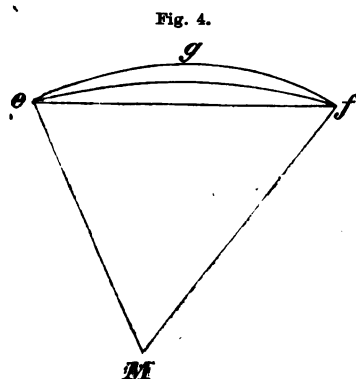
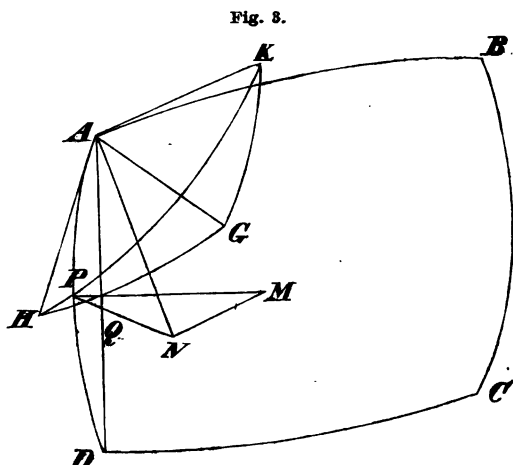
**Beispiel.** Legen wir durch die Kugel zwei parallele Ebenen, beide in der Entfernung  $b$ , und zwei auf ihnen senkrechte Ebenen in der Entfernung  $b_1$  vom Mittelpunkte, so wird auf der Oberfläche der Kugel ein Viereck  $ABCD$  (Fig. 3) aus vier Kreisbogen bestehend abgeschnitten. Dessen Inhalt sei zu bestimmen. Jeden der vier gleichen Winkel desselben bezeichnen wir mit  $W$ , fällen vom Mittelpunkte der Kugel  $M$  das Loth  $MN = b$  auf die Ebene von  $AD$ , ziehen  $NP$  senkrecht auf Sehne  $AD$ , welche in  $Q$  geschnitten wird, ziehen  $MP$  und  $NA$ , dann ist:

$$MN = b, \quad AQ = b_1, \quad NA = NP = \varrho, \quad ANP = \frac{\beta}{2} = \arcsin \frac{b_1}{\varrho}.$$

Bezeichnen wir noch den zu Bogen  $AB$  gehörigen Centriwinkel mit  $\beta_1$  und mit  $\varrho_1$  den Radius dieses Bogens, so ist  $\frac{\beta_1}{2} = \arcsin \frac{b}{\varrho_1}$ , wir erhalten also nach 3a):

$$\text{Viereck } ABCD = 4r \left\{ r \left( W - \frac{\pi}{2} \right) \mp \left( b \arcsin \frac{b_1}{\varrho} + b_1 \arcsin \frac{b}{\varrho} \right) \right\}.$$

Das Zeichen der zwei letzten Glieder, welche für  $\Sigma d\theta$  stehen, ist noch zu bestimmen.



Denkt man sich zu irgend einem Theile  $ef$  von  $AB$  (Fig. 4) die Sehne gezogen, so ist diese die Schnittlinie der Ebene von  $AB$  und des durch  $e$  und  $f$  gelegten grössten Kreises, der Bogen  $egf$  des letzteren fällt also ausserhalb der Viereckfläche  $ABCD$ , seine Fortsetzung in dieselbe. Da dies noch richtig bleibt, wenn  $ef$  ein unendlich kleiner Theil von  $AB$  ist, so ist also nach unserer Regel  $\Sigma d\theta$  negativ, daher das untere positive Vorzeichen zu nehmen.

Noch ist der Winkel  $W$  durch  $b$ ,  $b_1$  und  $r$  auszudrücken.

Seien  $AH$  und  $AK$  (Fig. 3) Tangenten an  $AD$  und  $AB$  im Punkte  $A$ ,  $AG$  der Durchschnitt der Ebenen dieser Kreisbogen. Die drei Linien  $AH$ ,  $AG$ ,  $AB$  bilden dann eine bei  $AG$  rechtwinklige körperliche Ecke, in welcher man hat:

$$\text{Winkel } GAH = GAQ + QAH = \frac{\pi}{2} + \arcsin \frac{b_1}{\varrho}$$

und ebenso:

$$GAK = \frac{\pi}{2} + \arcsin \frac{b}{\varrho_1},$$

dies sind die Katheten unserer rechtwinkligen Ecke,  $HAK$  oder  $W$  deren Hypotenuse, also:

$$\cos W = \cos GAK \cos GAH = \cos\left(\frac{\pi}{2} + \arcsin \frac{b}{\varrho}\right) \cos\left(\frac{\pi}{2} + \arcsin \frac{b}{\varrho_1}\right) = \frac{bb_1}{\varrho\varrho_1},$$

$$\text{also: } W = \arccos \frac{bb_1}{\varrho\varrho_1}, \quad W - \frac{\pi}{2} = -\arcsin \frac{bb_1}{\varrho\varrho_1},$$

also schliesslich, da  $\varrho = \sqrt{r^2 - b^2}$ ,  $\varrho_1 = \sqrt{r^2 - b_1^2}$  ist:

Viereck  $ABCD$

$$= 4r \left\{ b \arcsin \frac{b_1}{\sqrt{r^2 - b^2}} + b_1 \arcsin \frac{b}{\sqrt{r^2 - b_1^2}} - r \arcsin \frac{bb_1}{\sqrt{r^2 - b^2} \sqrt{r^2 - b_1^2}} \right\}.$$

Führen wir noch statt des  $\arcsin$  den  $\arctg$  ein, sei also:

$$\arcsin \alpha = u, \quad \alpha = \sin u,$$

$$\text{so ist} \quad \operatorname{tg} u = \frac{\alpha}{\sqrt{1 - \alpha^2}},$$

$$\text{oder:} \quad \arcsin \alpha = \arctg \frac{\alpha}{\sqrt{1 - \alpha^2}}.$$

Diese Formel auf unsere drei  $\arcsin$  angewandt, giebt:

$$\text{Viereck } ABCD = 4r \left( b \arctg \frac{b_1}{c} + b_1 \arctg \frac{b}{c} - r \arctg \frac{bb_1}{rc} \right),$$

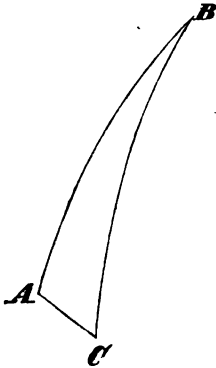
wo  $c$  für  $\sqrt{r^2 - b^2 - b_1^2}$  gesetzt ist\*).

## § 2.

Ueber sphärische Dreiecke, worin ein Winkel und seine Gegenseite unendlich klein sind.

Es handelt sich hier um einige Formeln, die für das Folgende von Nutzen sind. Sei  $ABC$  (Fig. 5) ein sphärisches Dreieck, in welchem der Winkel  $\beta$  bei  $B$ , und seine Gegenseite  $AC = b$  unendlich klein sein sollen. Seien die anderen Seiten  $BA = c$  und  $BC = c + \delta$ ,  $\gamma$  und  $\alpha = \pi - \gamma - \varepsilon$  die Gegenwinkel dieser Seiten, dann sind auch  $\delta$  und  $\varepsilon$  unendlich klein. Das Dreieck enthält somit zwei endliche Stücke  $c$  und  $\gamma$  und vier unendlich kleine  $b$ ,  $\beta$ ,  $\delta$ ,  $\varepsilon$ . Nebst den beiden ersteren reicht also eins der letzteren hin, um die übrigen auszudrücken. Dies soll hier in der Art geschehen, dass wir noch unendlich Kleine zweiter Ordnung berücksichtigen.

Fig. 5.



\*) Der körperliche Inhalt des aus der Kugel von den vier Ebenen herausgeschnittenen Stückes ergibt sich hieraus sehr leicht, wenn man dasselbe vom Kugelmittelpunkte aus in Pyramiden und Kegel theilt, welche theils den Radius  $r$ , theils die Abstände  $b$  und  $b_1$  zu Höhen haben.

Wir bedienen uns zu dem Ende folgender Formeln der sphärischen Trigonometrie:

- I)  $\sin \gamma \sin (c + \delta) = \sin c \sin (\gamma + \varepsilon),$   
 II)  $\cot c \sin (c + \delta) - \sin \beta \cot \gamma = \cos (c + \delta) \cos \beta,$   
 III)  $\sin b \sin \gamma = \sin \beta \sin c,$   
 IV)  $-\cos \beta \cos \gamma + \sin \beta \sin \gamma \cos c = -\cos (\gamma + \varepsilon).$

Mit Vernachlässigung der Grössen dritter Ordnung giebt Gleichung I):

$$\delta \cot c - \frac{\delta^2}{2} = \varepsilon \cot \gamma - \frac{\varepsilon^2}{2};$$

da sich, wenn man die Grössen zweiter Ordnung weglässt, hieraus

$$\delta = \varepsilon \cot \gamma \operatorname{tg} c, \text{ also } \delta^2 = \varepsilon^2 \cot^2 \gamma \operatorname{tg}^2 c$$

bis auf Grössen zweiter Ordnung richtig ergibt, so haben wir:

$$1) \quad \delta = \varepsilon \cot \gamma \operatorname{tg} c - \frac{\varepsilon^2}{2} \operatorname{tg} c (1 - \cot^2 \gamma \operatorname{tg}^2 c),$$

und wenn man in derselben Weise  $\varepsilon$  bestimmt:

$$2) \quad \varepsilon = \delta \cot c \operatorname{tg} \gamma - \frac{\delta^2}{2} \operatorname{tg} \gamma (1 - \cot^2 c \operatorname{tg}^2 \gamma).$$

Formel II) aber giebt:

$$\frac{\delta \cos^2 c}{\sin c} - \beta \cot \gamma = \delta \sin c - \frac{\beta^2}{2} \cos c,$$

also:

$$3) \quad \delta = \beta \cot \gamma \sin c - \frac{\beta^2}{2} \sin c \cos c,$$

oder wenn man  $\beta$  bestimmt,  $\beta^2$  aber nach der Methode, die bei Formel 1) angewandt wurde, fortschafft:

$$4) \quad \beta = \frac{\delta \operatorname{tg} \gamma}{\sin c} + \frac{\delta^2 \cot c}{2 \sin c} \operatorname{tg}^2 \gamma.$$

Formel III) giebt, da mit Hinweglassung von Grössen dritter Ordnung  $\sin b = b$  und  $\sin \beta = \beta$  ist:

$$5) \quad b = \frac{\beta \sin c}{\sin \gamma}, \quad 6) \quad \beta = \frac{b \sin \gamma}{\sin c},$$

wo also das mit  $\beta^2$  bezüglich mit  $b^2$  multiplicirte Glied gleich Null ist.

Endlich giebt Formel IV):

$$\beta \sin \gamma \cos c + \frac{\beta^2}{2} \cos \gamma = \varepsilon \sin \gamma + \frac{\varepsilon^2}{2} \cos \gamma,$$

oder, wenn man in der angeführten Weise  $\beta^2$  wegschafft:

$$7) \quad \beta = \frac{\varepsilon}{\cos c} - \frac{\varepsilon^2 \cot \gamma \operatorname{tg}^2 c}{2 \cos c}$$

und ebenso:

$$8) \quad \varepsilon = \beta \cos c + \frac{\beta^2}{2} \cot \gamma \sin^2 c.$$

Die Grössen  $\beta$ ,  $b$ ,  $\delta$ ,  $\varepsilon$  sind also im allgemeinen Falle von gleicher, d. h. erster Ordnung. Ist aber  $c = \frac{\pi}{2}$ , so erhält man:

$$\varepsilon = -\frac{\delta^2}{2} \operatorname{tg} \gamma, \quad \beta = \delta \operatorname{tg} \gamma.$$

Es ist also  $\varepsilon = \pi - \gamma - \alpha$  von der zweiten Ordnung, während  $\beta$  von der ersten ist, darin aber das Glied zweiter Ordnung verschwindet.

### § 3.

**Beweis des Jacobi'schen Satzes.** (§ 109. Anmerkung.)

Dieser Satz, welcher den Gaussischen mit umfasst, lautet:

Wenn in einem beliebigen, von Curven gebildeten Dreiecke im Raume je zwei Seiten in ihren Schnittpunkten gemeinschaftliche Hauptnormalen haben, so hat das Dreieck folgende Eigenschaft: Zieht man durch den Mittelpunkt einer Hilfskugel mit Radius 1 zu jeder Hauptnormale des Umfanges unseres Dreieckes eine Parallele, so schneiden diese auf der Kugelfläche ein zweites Dreieck ab, dessen Inhalt gleich dem Ueberschuss der Winkelsumme des gegebenen

Dreiecks über  $\pi$  ist (mit umgekehrtem Vorzeichen, wenn diese Summe kleiner als  $\pi$  ist).

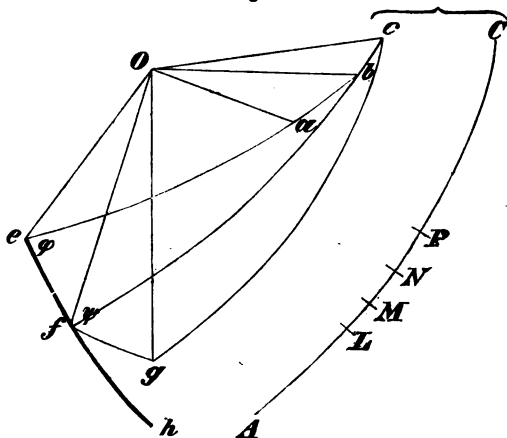
Von diesem Satze soll hier ein einfacher Beweis gegeben werden. Sind die Winkel des Dreiecks auf der Hilfskugel  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$ , so ist der Inhalt dieses Dreiecks nach § 1, Anhang gleich

$$\alpha + \beta + \gamma - \pi - \Sigma d\delta.$$

Die letztere Summe lässt sich aber hier noch anders

ausdrücken und zwar mit Bezug auf das ursprüngliche Dreieck. Seien nämlich  $LMNP$  aufeinander folgende Punkte einer Seite des letzteren (Fig. 6),  $Oe$ ,  $Of$ ,  $Og$  die drei Radien der Hilfskugel, welche den durch  $L$ ,  $M$  und  $N$  gelegten Hauptnormalen parallel sind, seien ferner die Radien  $Oa$ ,  $Ob$ ,  $Oc$  den Elementen  $LM$ ,  $MN$ ,  $NP$  selbst parallel,

Fig. 6.





dann ist im sphärischen Dreiecke  $bef$  Seite  $bf = \frac{\pi}{2}$ , da Tangente  $Ob$  auf Normale  $Of$  senkrecht steht, der Winkel bei  $b$  und die Seite  $ef$  unendlich klein, folglich (§ 2 Schluss), wenn wir  $bef = \varphi$ ,  $bfe = \psi$  setzen:  $\varphi + \psi = \pi$ , mit Hinweglassung der Grössen zweiter Ordnung, denn  $\varphi + \psi$  entspricht der Grösse  $\alpha + \gamma$ , welche bis auf eine Grösse zweiter Ordnung  $= \pi$  war. Im Dreieck  $cfg$  ist aber Winkel  $cfg = \varphi + d\varphi$ ; setzt man nun Seite  $ef$  geodätisch nach  $fh$  fort, so ist  $gfh$  in Bezug auf das Dreieck auf der Hülfskugel der in § 1 mit  $d\vartheta$  bezeichnete Winkel, aber:

$$\varphi + \psi + cfg + gfh = \pi,$$

das heisst:

$$\varphi + \psi + d\varphi + d\vartheta = \pi,$$

oder wegen

$$\varphi + \psi = \pi: \quad d\varphi = -d\vartheta.$$

Der Winkel  $\varphi$  lässt sich aber auch leicht in Bezug auf das ursprüngliche Dreieck definiren. Es ist derjenige, welchen die zwei aufeinander folgenden Hauptnormalen parallele Ebene ( $Oef$ ) mit der Krümmungsebene ( $Oeb$ ) macht. Bezeichnen wir diesen Winkel für den Anfangspunkt  $A$  der Linie  $AC$  mit  $\varphi_0$ , und für Punkt  $C$  mit

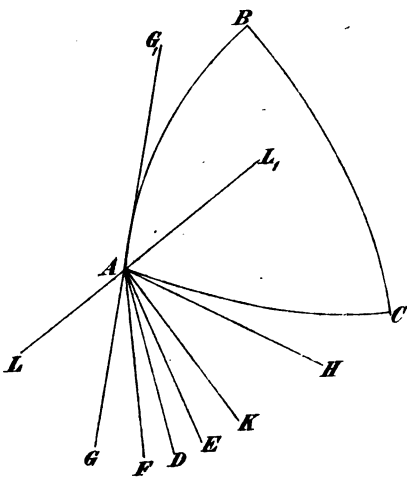
$\varphi_1$ , so ist also für die ganze Linie  $AC$ :  $\Sigma d\vartheta = \varphi_0 - \varphi_1$ ; seien die  $\varphi$  entsprechenden Winkel für Linie  $AB$  gleich  $\psi_0$  in Punkt  $B$ ,  $\psi_1$  in  $A$ , und für Linie  $BC$   $\chi_0$  in  $C$ ,  $\chi_1$  in  $B$ , so hat man für das ganze Dreieck auf der Hülfskugel:

$$\Sigma d\vartheta = \varphi_0 - \varphi_1 + \psi_0 - \psi_1 + \chi_0 - \chi_1.$$

Legen wir nun durch eine der Ecken  $A$  (Fig. 7) des gegebenen Dreieckes die für  $AC$  und  $AB$  gemeinschaftliche Hauptnormale  $AD$ , ferner die benachbarten Hauptnormalen  $AE$  von  $AB$ , und  $AF$  von  $AC$ , ferner die Tangenten  $AH$  an  $AC$ ,  $AG$  an  $AB$ , welche Linie

wir nach  $G_1$  hin verlängern,  $AL$  und  $AK$  lothrecht auf  $AD$ , erstere Linie in Ebene  $DAE$ , letztere in Ebene  $DAF$ , und verlängern  $AL$  nach  $L_1$  hin, so liegen dann die Lothe auf  $AD$ , nämlich:  $AG$ ,  $AH$ ,  $AK$ ,  $AL$  in einer Ebene.  $DAH$  und  $DAG$  sind dann die Krümmungsebenen beider Curven  $AC$  und  $AB$ , es ist also Winkel

Fig. 7.



$HAK = \varphi_0$ ,  $GAL = \psi_1$ ;  $G_1AH = A$  ist der Winkel bei  $A$  für das gegebene Dreieck,  $KAL_1 = \alpha$  der Winkel, den die zwei aufeinander folgenden Hauptnormalen beider Curven parallelen Ebenen mit einander machen, d. h. der  $A$  entsprechende Winkel des Hilfsdreieckes, es ist dann:

$$KAL = HAG + LAG - KAH,$$

oder:  $\pi - \alpha = \pi - A + \psi_1 - \varphi_0,$

oder:  $\alpha = A + \varphi_0 - \psi_1.$

Ähnliche Formeln erhalten wir für die Ecken  $B$  und  $C$ , nämlich:

$$\beta = B + \psi_0 - \varphi_1, \quad \gamma = C + \chi_0 - \psi_1,$$

und durch Addition aller drei Formeln, ergibt sich dann:

$$\begin{aligned} \alpha + \beta + \gamma &= A + B + C + (\varphi_0 - \varphi_1) + (\psi_0 - \psi_1) + (\chi_0 - \chi_1) \\ &= A + B + C + \Sigma d\theta, \end{aligned}$$

d. h. der Inhalt des auf der Hülfskugel gezogenen Dreiecks, den wir gleich  $\alpha + \beta + \gamma - \Sigma d\theta - \pi$  gefunden hatten, nimmt die Form  $A + B + C - \pi$  an, womit unser Satz bewiesen ist. Wir sind von dem Falle ausgegangen, dass die geodätische Fortsetzung von  $ef$  ausserhalb des Dreiecks fällt, weshalb auch das Vorzeichen von  $\Sigma d\theta$  richtig ist.

Anmerkung. Ist die Winkelsumme von  $A + B + C$  kleiner als  $\pi$ , so ist der Ausdruck für den Inhalt negativ, was sich dann auf die gegenseitige Lage vom ursprünglichen und Hilfsdreieck bezieht.

## Ueber ein neues Coordinatensystem.

### § 4.

Die vorigen Betrachtungen gehen davon aus, dass man statt der gewöhnlichen Coordinaten gewisse den doppelt gekrümmten Curven angehörige unendlich kleine Winkel und deren Summen in Betracht zieht. Wir wollen hier diese Betrachtungen zur Aufstellung eines neuen Coordinatensystems für doppelt gekrümmte Linien erweitern, welches, da es nur von der Lage der Curven- oder Winkелеlemente zu einander ausgeht, namentlich bei solchen Betrachtungen Vorthail gewährt, wo es sich weniger um die Lage als um die Gestalt der Curven handelt.

Zu dem Ende betrachten wir zur Bestimmung des Punktes  $M$  einer Curve folgende drei Grössen:

1) Die Bogenlänge von einem festen sonst willkürlichen Punkte an gerechnet bis  $M$ , diese Länge sei gleich  $s$ .

2) Die Summe aller unendlich kleinen Winkel, welche je zwei aufeinander folgende Tangenten von einem gegebenen Punkte bis zum Punkte  $M$  mit einander machen; diese Winkelsumme sei  $l$ , also  $dl$  der Winkel zweier nächsten Tangenten. Bemerken wir noch, dass, wenn die Curve mit ihrer Tangentenschaar in die Ebene abgewickelt wird,  $dl$  sich nicht ändert, also  $l$  auch der Winkel ist, der nach erfolgter Abwicklung von der Tangente in  $M$  mit einer Anfangsrichtung der Tangente gebildet wird.

3) Die Summe aller unendlich kleinen Winkel, welchen je zwei aufeinander folgende Krümmungsebenen von einem gegebenen Punkte bis zum Punkte  $M$  mit einander machen; diese Summe sei gleich  $m$ , also  $dm$  der Winkel zweier nächsten Krümmungsebenen.

Es sei erlaubt, diese drei Coordinaten  $s, l, m$  jede von einem andern Anfangspunkte aus zu zählen, es sei auch nicht ganz ausgeschlossen, dass wir die Curve beliebig verlängern und die Coordinaten von irgend einem Punkte dieser Verlängerung aus zählen, die wir dann als zur Curve gehörig betrachten. Wollen wir die Coordinaten ändern, so können wir nur die Anfangspunkte oder die Richtung, in der wir von Punkt zu Punkt fortschreiten, ändern, in welchem letzteren Falle nur das Vorzeichen sich ändert, es werden also die neuen Coordinaten  $s, l, m$  sich durch die alten immer mittelst der Formeln:

$$s_1 = a \pm s, \quad l_1 = b \pm l, \quad m_1 = c \pm m$$

ausdrücken, wo  $a, b, c$  beliebige Constanten sind. Andere Transformationsformeln sind unmöglich und es können daher unsere Coordinaten als die der einfachsten Transformationen bezeichnet werden\*).

Um die Curve zu bestimmen, sind zwei Gleichungen nöthig, die wir in der Regel unter der Form:

$$s = f(l), \quad m = \varphi(l)$$

schreiben;  $l$  und  $m$  nennen wir die Gesamtkrümmungen unserer Curve und bezeichnen  $l$  als Linienkrümmung,  $m$  als Flächenkrümmung, die Gleichung  $m = \varphi(l)$  möge daher Krümmungsgleichung heissen, die erste Gleichung  $s = f(l)$  bezeichnen wir als Bogengleichung.

Wollen wir diese Betrachtungen auch auf ebene Curven anwenden, so ist  $dm = 0$ , also  $m$  constant, es ist dann nur eine Gleichung  $s = f(l)$  nöthig. Da  $s$  und  $l$  sich übrigens nicht ändern, wenn eine

\*) Der einfachsten Transformation nämlich dann, wenn man auf die Anzahl der Constanten  $a, b, c$  nicht achtet. Sonst könnten auch die beiden Krümmungen selbst:  $l' = \frac{dl}{ds}, \quad m' = \frac{dm}{ds}$  als Coordinaten dienen, wo dann nur eine Constante  $a$  die Transformation bewerkstelligt.

Curve in die Ebene abgewickelt wird, so stellt die Bogengleichung zugleich die aus Abwicklung der gegebenen erzeugte Curve dar. Da jede doppelt gekrümmte Linie zugleich Wendungskante einer abwickelbaren Fläche ist, so wird diese Fläche ebenfalls durch unsere Gleichungen bestimmt, und können dieselben auch auf diese Fläche bezogen werden. Dann gehört jede Krümmungsgleichung unendlich vielen abwickelbaren Flächen an. Unter diesen Flächen wird immer ein Kegel sein, für diesen ist  $ds = 0$ , also  $s$  constant, da die Wendungskante ein Punkt ist. Dieser Kegel möge der Krümmungskegel heißen, man kann alle Curven, die gleiche Krümmungsgleichung haben, dann als zu demselben Krümmungskegel gehörig betrachten. Der Cylinder gehört auch zu den abwickelbaren Flächen, für einen solchen ist offenbar  $dl = 0$ , also  $l = \text{const.}$ , dies ist die Krümmungsgleichung des Cylinders. Die Bogengleichung wird für ihn illusorisch. Man kann jedoch, um denselben zu bestimmen, die Gleichung seiner Basis, also der auf seiner Seite senkrechten ebenen Curve betrachten. Der Winkel zwischen zwei nächsten Tangenten dieser Basis ist dann offenbar der Winkel zwischen zwei aufeinander folgenden Tangentialebenen des Cylinders, und da dieser gleich  $dm$  ist, so haben wir, wenn  $s_1, l_1$  Bogenlänge und Linienkrümmung für die Cylinderbasis sind, die Gleichung  $m = l_1$ , so dass die Gleichung der Basis die Form  $s_1 = F(m)$  hat. Will man von diesen neuen Coordinaten zu den rechtwinkligen übergehen oder umgekehrt, so hat man die Ausdrücke für  $ds, dl, dm$  (Abschnitt I) einzusetzen. Dies führt im Allgemeinen zu complicirten Formeln. Jedoch für ebene Curven werden dieselben sehr einfach, es ist nämlich bekanntlich:

$$dx = \cos(l + c) ds, \quad dy = \sin(l + c) ds,$$

wenn  $c$  der Winkel der Anfangstangente mit der Axe der  $x$  ist.

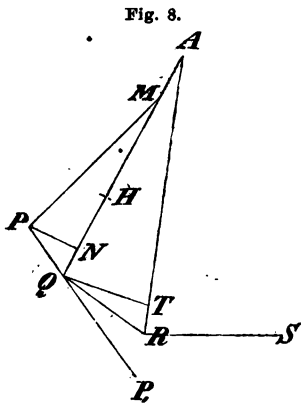
Aus diesen Formeln, oder in der Regel noch leichter aus den Eigenschaften der Curven selbst, ergeben sich die Gleichungen verschiedener Curven in den neuen Coordinaten. Wir führen von denselben zunächst folgende an:

- $l = c$  für die gerade Linie,
- $s = rl$  für den Kreis,
- $s = A \sin l$  für die Cycloide,
- $s = A \sin \alpha l$  für die Epicycloide und Hypocycloide,
- $s = A \operatorname{tg} l$  für die Kettenlinie,
- $s = Ae^{a'l}$  für die logarithmische Spirale,
- $s = Al + Bl^2$  für die Kreisevolvente.

§ 5.

Von dem eben definirten Coordinatensysteme machen wir jetzt einige Anwendungen.

Bezeichnen wir die Wendungskante einer abwickelbaren Fläche mit  $L$  und eine auf dieser Fläche irgendwie gezeichnete Curve mit  $C$ ; es soll der Zusammenhang zwischen diesen Curven  $L$  und  $C$  durch die in Rede stehenden Coordinaten ausgedrückt werden.



Zu dem Ende mögen sich die Coordinaten  $s, l, m$  auf  $L$  und  $\sigma, \lambda, \mu$  auf  $C$  beziehen. Sei (Fig. 8)  $v$  der Winkel eines Elementes von  $C$ ,  $PQ$ , mit der durch dasselbe gehenden Tangente  $MP$  von  $L$ , und  $w$  der Winkel der Krümmungsebene  $PQR$  von  $C$  im Punkte  $P$ , mit der von  $L$ ,  $PQM$ , d. h. mit der Tangentialebene der abwickelbaren Fläche. Es sind hier  $PQR$  drei aufeinander folgende Punkte der Curve  $C$ ,  $MA$  zwei der Curve  $L$ , es ist also  $PQ = d\sigma$ ,

$AM = ds$ , Winkel  $PMQ = dl$ , sei ferner  $MP = \varrho$ , also

$$MQ = \varrho + d\varrho - ds, \quad \text{Winkel } MQP = \pi - v - dl,$$

und wenn man Loth  $PN$  auf  $MQ$  fällt:

$$NQ = d\varrho - ds = PQ \cos(\pi - v - dl),$$

mit Vernachlässigung der unendlich Kleinen zweiter Ordnung, d. h.:

$$1) \quad d(\varrho - s) = -d\sigma \cos v,$$

ferner  $PN = d\sigma \sin v$ . Im Dreieck  $PNM$  ist dann:

$$PN = \varrho \sin dl = \varrho dl, \quad \text{d. h.}:$$

$$2) \quad \varrho dl = \sin v d\sigma;$$

aus diesen Gleichungen ergibt sich durch Elimination von  $\varrho$ :

$$3) \quad d\left(s - \sin v \frac{d\sigma}{dl}\right) = \cos v d\sigma,$$

oder:

$$\frac{ds}{dl} - \sin v \frac{d^2\sigma}{dl^2} = 2 \cos v \frac{d\sigma}{dl},$$

eine Gleichung, die zur Bestimmung von  $\sigma$  dient.

Um  $\lambda$  und  $\mu$  zu bestimmen, verlängern wir  $PQ$  nach  $P_1$ . Seien  $QR$  und  $RS$  die nächsten Elemente der Curve  $C$ ,  $QT$  parallel  $RS$ , machen wir dann:  $QP_1 = QR = QT = QH$ , wo  $H$  ein Punkt auf  $QM$ ,  $QP_1$  die Verlängerung von  $QP$  ist, und legen durch die

Endpunkte dieser Linien eine Kugel mit dem Mittelpunkte  $Q$ , so erhalten wir das sphärische Viereck  $HP_1RT$  (Fig. 9). In diesem ist Winkel  $HQR$  oder Bogen  $HR = v$ , wenn wir  $QR$  als das Element annehmen, das mit der Erzeugungslinie  $MQ$  den Winkel  $v$  macht, ferner

$$\text{Winkel } MPQ = v - dv,$$

also Winkel  $HQP_1$  oder

$$\text{Bogen } HP_1 = v - dv + dl,$$

Winkel  $P_1QR$  oder Bogen  $P_1R = d\lambda$ , der Winkel zwischen  $P_1QM$  und  $P_1QR$  oder Winkel  $HP_1R$  sei gleich  $w$ , also der Winkel zwischen  $MQR$  und  $RQT$  oder Winkel  $HRT = w + dw$ , der Winkel zwischen  $P_1QR$  und  $RQT$  oder Winkel  $P_1RT$  ist also  $= \pi - d\mu$ , der Winkel zwischen  $P_1QM$  und  $RQM$  oder Winkel  $P_1HR = dm$ . Im Dreieck  $P_1HR$  sind somit

$P_1H = v - dv + dl$ ,  $P_1R = d\lambda$ ,  $HR = v$ , Winkel  $H = dm$ , Winkel  $P_1 = w$ , Winkel  $R = \pi - w - dv - d\mu$ .

Für dieses Dreieck gelten die Formeln des § 2, worin mit Vernachlässigung der Grössen zweiter Ordnung zu setzen ist:

$$b = d\lambda, \quad \beta = dm, \quad c = v - dv + dl, \quad \delta = dv - dl,$$

$$\alpha = \pi - \gamma - \varepsilon = w, \quad \gamma = \pi - w - dv - d\mu,$$

also

$$\varepsilon = dw + d\mu.$$

Die Gleichungen 3) und 4) des § 2 geben dann  $\delta = b \cos \gamma$ , also:

$$4) \quad d(l - v) = \cos w d\lambda,$$

Formel 5) des § 2 giebt:

$$5) \quad \sin w d\lambda = \sin v dm$$

und Formel 8):

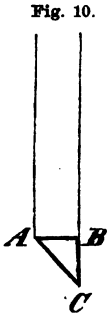
$$6) \quad d(\mu + w) = \cos v dm.$$

Aus diesen Gleichungen ergeben sich  $w$ ,  $\lambda$  und  $\mu$ , wenn  $l$ ,  $m$  und  $v$  bekannt sind, in Verbindung mit Gleichung 3), und nach Elimination von  $w$  ist also unser Problem gelöst.

Ist die abwickelbare Fläche ein Kegel, so ist  $ds' = 0$ , ist sie ein Cylinder, so wird Gleichung 3) illusorisch. Führen wir statt deren die Coordinaten  $s_1$  und  $m$  der Basis des Cylinders ein, wo  $m$  der Winkel zwischen zwei Tangentialebenen des Cylinders sein wird. Sei  $AB$  (Fig. 10) ein Element dieser Basis,  $AC$  eins der Curve  $C$ , dann ist Winkel  $BAC = v - \frac{\pi}{2}$ , also  $AB = AC \sin v$ , oder:

3a)  $ds_1 = d\sigma \cdot \sin v,$

ausserdem ist in Gleichung 4)  $dl = 0$  zu setzen. Im allgemeinen Falle denken wir uns jetzt die abwickelbare Fläche in die Ebene gewickelt, so bleiben  $s, l, \sigma$  und  $v$  unverändert, es gilt also Gleichung 3) für die beiden Curven, die sich aus  $L$  und  $C$  bei der Abwicklung ergeben.



Sei ferner  $d\lambda_1$  der Winkel zwischen zwei aufeinander folgenden Elementen der Curve, die sich aus  $C$  ergibt, so wird dieser Winkel die Differenz zwischen  $\angle MQR = v$  und  $\angle MQP_1 = v - dv + dl$  (Fig. 8) sein, also:

7)  $d\lambda_1 = dl - dv, \quad \lambda_1 = l - v + \text{const.}$

Für den Cylinder also  $\lambda_1 = \text{const.} - v$ . (Wir bemerken noch, dass für den Cylinder  $m$  (§ 4) die Linienkrümmung seiner Basis ist.)

Die Gleichung 3) wird dann die Form annehmen:

8)  $d\left(s - \sin v \frac{d\sigma}{d\lambda_1 + dv}\right) = d\sigma \cdot \cos v$

und hieraus ergibt sich die Gleichung der ebenen Curve, in die sich  $C$  verwandelt.

Aus den Formeln 4) bis 6), welche  $\lambda, \mu, w$  nur durch  $l, m, v$  bestimmen, ergibt sich noch das allerdings an sich einleuchtende Resultat: Der Krümmungskegel einer Curve auf einer abwickelbaren Fläche ist nur von dem Krümmungskegel dieser Fläche abhängig.

## § 6.

Die eben gefundenen allgemeinen Formeln wollen wir jetzt specialisiren. Als ersten Fall nehmen wir an, dass die Curve  $C$  eine kürzeste Linie auf der abwickelbaren Fläche sei. Sie giebt dann abgewickelt eine Gerade, es ist folglich  $d\lambda_1 = 0$ , also wegen 7)  $v = l + c$ , und wegen 4)  $w = \frac{\pi}{2}$ , wie schon bekannt ist.

Die Gleichungen 3), 5) und 6) geben dann:

a)  $2 \frac{d\sigma}{dl} \cos(l + c) = \frac{ds}{dl} - \sin(l + c) \frac{d^2\sigma}{dl^2},$

b)  $d\lambda = \sin(l + c) dm,$

c)  $d\mu = \cos(l + c) dm.$

Für den Cylinder, wo  $l = \text{const.}$ , erhalten wir:

d)  $ds_1 = d\sigma \cdot \sin(l + c) \quad \text{oder:} \quad s_1 = \sigma \sin(l + c) + c_1,$

und wegen der Gleichungen b) und c):

e)  $\lambda = m \sin (l + c) + c_2,$

f)  $\mu = m \cos (l + c) + c_3,$

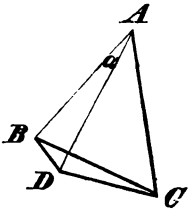
also nach Elimination von  $m$ :

g)  $\lambda - c_2 = (\mu - c_3) \operatorname{tg} (l + c).$

Dies ist die Krümmungsgleichung der kürzesten Linie auf dem Cylinder oder der allgemeinen Schraubenlinie, sie ist also immer linear, umgekehrt gehört eine lineare Krümmungsgleichung immer einer Schraubenlinie an. Diese Gleichung lässt sich durch Coordinaten-

transformation übrigens auf die einfachere Form bringen:  $\lambda = \mu \operatorname{tg} \alpha$ , wo  $\alpha = l - c$ , also constant ist.

Fig. 11.



Für den Rotationskegel lässt sich die Krümmungsgleichung leicht direct finden. Seien (Fig. 11)  $BA$  und  $DA$  zwei aufeinander folgende Seiten desselben,  $AC$  seine Axe,  $BAC = \alpha$  der halbe Scheitelwinkel,  $BC$  und  $DC$  bezüglich auf  $BA$  und  $DA$

senkrecht, dann ist:

$$\text{Winkel } BAD = dl, \quad BCD = dm,$$

also:  $BD = BA \cdot dl = BC \cdot dm = BA \cdot \operatorname{tg} \alpha \, dm,$

woraus sich  $l = m \operatorname{tg} \alpha + \text{const.}$  ergibt.

Die Uebereinstimmung dieser Gleichung mit der Krümmungsgleichung der Schraubenlinie lehrt folgender Satz:

Der Krümmungskegel irgend einer Schraubenlinie ist immer ein Rotationskegel, und dieser letztere gehört allen Schraubenlinien an, welche die Seite des zugehörigen Cylinders unter demselben Winkel  $v$  schneiden. Betrachten wir noch den Fall, wo die betreffende Schraubenlinie einem Rotationscylinder angehört. Es ist dann, da die Basis desselben ein Kreis ist:

$$s_1 = rm, \quad \text{also} \quad rm = \sigma \sin (l + c) + c_1,$$

woraus sich wegen Formel e) eine lineare Gleichung

h)  $\frac{\lambda + c_2}{\sin (l + c)} r = \sigma \sin (l + c) + c_1$

zwischen  $\sigma$  und  $\lambda$  ergibt.

Also: Die Bogengleichung einer gewöhnlichen Schraubenlinie ist ebenfalls linear. Wird dieselbe also mit ihrer Tangentenschaar in die Ebene gewickelt, so verwandelt sie sich (nach § 4) in einen Kreisbogen.

Die Gleichungen b) und c) geben aber eine allgemeine bemerkenswerthe Eigenschaft der kürzesten Linien auf abwickelbaren



Flächen an. Vergleicht man nämlich diese Gleichungen mit den in § 4 angeführten:

$$dx = ds \cdot \cos(l + c), \quad dy = ds \cdot \sin(l + c),$$

welche für ebene Curven gelten, so ergibt sich folgender Satz:

Denkt man sich die Linienkrümmung  $l$  irgend einer abwickelbaren Fläche als Winkel der Tangente einer ebenen Curve mit einer beliebigen Richtung in ihrer Ebene, etwa der der  $x$ -Axe, und die Flächenkrümmung  $m$  als Bogenlänge dieser ebenen Curve dargestellt, so sind  $\lambda$ ,  $\mu$ , also die Gesamtkrümmungen der kürzesten Linie auf der abwickelbaren Fläche, die rechtwinkligen Coordinaten dieser ebenen Curve.

Von den unendlich vielen möglichen Systemen solcher rechtwinkligen Coordinaten bezieht sich dann jedes auf eine andere kürzeste Linie der abwickelbaren Fläche. Gehen wir z. B. von der Schraubenlinie aus, so giebt die lineare Krümmungsgleichung derselben als Bogengleichung einer ebenen Curve betrachtet einen Kreis, und die Gleichung desselben in rechtwinkligen Coordinaten  $\lambda$  und  $\mu$  ist bekanntlich:  $(\lambda - h)^2 + (\mu - k)^2 = B^2$ ; dies ist also die Krümmungsgleichung der kürzesten Linie auf der von den Tangenten einer beliebigen Schraubenlinie gebildeten abwickelbaren Fläche. Dieselbe Krümmungsgleichung findet nach dem Obigen für die kürzeste Linie auf dem Rotationskegel statt.

Suchen wir noch für die abwickelbaren Flächen, deren Wendungskante die gemeine Schraubenlinie ist, die Bogengleichung der kürzesten Linie.

Durch Coordinatentransformation lassen sich die linearen Gleichungen dieser Schraubenlinie, welche wir erhalten, wenn wir in den Gleichungen g) und h) für  $\sigma$  und  $\lambda$  bezüglich  $s$  und  $l$  schreiben, immer auf die Form bringen  $s = Al$ ,  $l = Bm$ , also wegen Gleichung a):

$$2 \frac{d\sigma}{dv} = A - \sin v \frac{d^2\sigma}{dv^2},$$

wo wieder  $v = l + C$  gesetzt wurde. Die lineare Differentialgleichung ist leicht zu integriren. Setzen wir  $\frac{d\sigma}{dv} = pq$ , wo eine der Grössen  $p$  oder  $q$  ganz beliebig ist, es uns also freisteht, eine zweite beliebige Gleichung zwischen  $p$  und  $q$  anzunehmen, so kommt:

$$2pq \cos v = A - \sin v \left( p \frac{dq}{dv} + q \frac{dp}{dv} \right).$$

Die bis jetzt beliebige Gleichung zwischen  $p$  und  $q$  wählen wir so, dass der Factor von  $p$  verschwindet, dadurch zerfällt die letzte Gleichung in zwei andere:

$$2q \cos v = - \sin v \frac{dq}{dv}, \quad A = q \sin v \frac{dp}{dv}.$$

Das Integral der ersteren ist:

$$2 \lg \sin v = \lg \frac{C_1}{q},$$

wo  $C_1$  die Integrationsconstante ist, d. h.:

$$q \sin v^2 = C_1;$$

die Constante kann übrigens beliebig, z. B. gleich 1 angenommen werden, da nur eine Integrationsconstante erforderlich ist und diese sich aus der zweiten Gleichung ergibt; diese Gleichung wird jetzt heissen:

$$\frac{1}{\sin v} \cdot \frac{dp}{dv} = A,$$

und ihr Integral ist:

$$p = - A \cos v + c_2,$$

man hat also:

$$\frac{d\sigma}{dv} = pq = - \frac{A \cos v}{\sin v^2} + \frac{C_2}{\sin v^2}.$$

Das Integral dieser Gleichung ist dann:

$$\sigma = \frac{A}{\sin v} - C_2 \cos v + C_3 \quad \text{oder} \quad \sigma = \frac{A}{\sin(l+c)} - C_2 \cot(l+c) + C_3;$$

aus den Gleichungen b) und c) ergibt sich jetzt, da  $l = Bm$  ist:

$$d\lambda = B \sin(l+c)dl, \quad d\mu = B \cos(l+c)dl,$$

oder:

$$\lambda = h - B \cos(l+c), \quad \mu = k + B \sin(l+c),$$

daraus folgt die schon bekannte Gleichung:

$$(\lambda - h)^2 + (\mu - k)^2 = B^2,$$

andererseits erhalten wir für  $\sigma$ :

$$\frac{\sigma(\mu - k)}{B} = A + C_3 \frac{(\mu - k)}{B} + \frac{(\lambda - h)C_2}{B}.$$

Man kann aber auch die Constanten  $h$  und  $k$  durch Coordinatentransformation zum Verschwinden bringen, und dann wird die Krümmungsgleichung unserer Curve:

$$\lambda^2 + \mu^2 = B^2,$$

und die Bogengleichung, wenn man auch die willkürliche Constante  $C_3$  verschwinden lässt:

$$\sigma\mu = AB + C_2\lambda$$

oder

$$\sigma\sqrt{B^2 - \lambda^2} = AB + c_2\lambda.$$

Sucht man die kürzeste Linie auf dem Rotationskegel, so ist in der Gleichung  $s = Al$ :  $ds = 0$ , also  $A = 0$  zu setzen und man hat:

$$l^2 + \mu^2 = B^2, \quad \sigma = \frac{c_2 l}{\sqrt{B^2 - l^2}}.$$

### § 7.

Als zweites Beispiel betrachten wir den Fall, wo der Winkel  $v$  einen constanten Werth hat. Bekanntlich nennt man eine Curve, welche eine Schaar gegebener Linien unter gleichem Winkel schneidet, Trajectorie dieser Linien. Es handelt sich also hier um die Trajectorie aller Tangenten einer Curve doppelter Krümmung. Für den Fall, wo  $v = \frac{\pi}{2}$  ist, haben wir dann die Evolvente dieser letzteren Curve.

Im allgemeinen Falle wird die Gleichung 3) des § 5, nämlich:

$$\frac{ds}{dl} - \sin v \frac{d^2 \sigma}{dl^2} = 2 \frac{d\sigma}{dl} \cos v$$

leicht zu integrieren sein. Wir erhalten das erste Integral:

$$s - \sin v \frac{d\sigma}{dl} = h + 2\sigma \cos v.$$

Setzen wir, wie im vorigen Paragraphen, in dieser linearen Gleichung  $\sigma = pq$ , also:

$$s - \sin v \left( p \frac{dq}{dl} + q \frac{dp}{dl} \right) = h + 2pq \cos v,$$

und nehmen dann den Factor von  $p$  gleich Null an, so haben wir die beiden Gleichungen:

$$-\sin v \frac{dq}{dl} = 2q \cos v, \quad s - \sin v q \frac{dp}{dl} = h.$$

Das Integral der ersteren ist:

$$\lg q = -2 \lg \cot v,$$

wenn wir die Constante gleich Null setzen, oder

$$q = e^{-2l \cot v},$$

dies in die zweite einsetzend erhalten wir:

$$s - h = e^{-2l \cot v} \sin v \frac{dp}{dl} \quad \text{oder} \quad (s - h) e^{2l \cot v} dl = dp \cdot \sin v,$$

und durch Integration:

$$p = \frac{1}{\sin v} \int s \cdot e^{2l \cot v} dl - \frac{h}{2 \cos v} e^{2l \cot v},$$

wo die Integrationsconstante in  $\int s e^{2l \cot v} dl$  schon eingeschlossen ist, und wegen  $\sigma = pq$  haben wir endlich:

$$I) \quad \sigma = \frac{e^{-2l \cot v}}{\sin v} \int s \cdot e^{-2l \cot v} dl - \frac{h}{2 \cos v}.$$

Ist aber die abwickelbare Fläche ein Cylinder, so haben wir nach § 5 3a:

$$Ia) \quad s_1 = \sigma \sin v + h.$$

Bestimmen wir jetzt die Krümmungsgleichung der Trajectorie.

Die Gleichung 6) des § 5 giebt:

$$II) \quad w + \mu = m \cos v + B$$

und die Gleichungen 4) und 5):

$$III) \quad dl = \cos w d\lambda,$$

$$IV) \quad d(m \sin v) = \sin w d\lambda.$$

Es folgt hieraus wie im vorigen Paragraphen, dass wenn man  $\lambda$  als Bogenlänge  $w$  oder  $m \cos v - \mu$  als Tangentialwinkel einer ebenen Curve betrachtet, dass dann  $l$  und  $m \sin v$  die rechtwinkligen Coordinaten dieser Curve vorstellen.

Ist die abwickelbare Fläche ein Cylinder, so hat man statt II),

III) und IV):

$$IIa) \quad \mu = m \cos v + B_1,$$

$$IIIa) \quad w = \frac{\pi}{2},$$

$$IVa) \quad \lambda = m \sin v + C,$$

aus IIa) und IVa) ergibt sich dann:

$$\mu = (\lambda - c) \cot v + B_1,$$

also eine lineare Gleichung, d. h.:

Die Curve, welche die Seiten eines Cylinders unter gleichem Winkel schneidet, ist immer eine Schraubenlinie. (Dieser Satz enthält indess eigentlich nur die bekannte Definition der Schraubenlinien.)

Denken wir uns jetzt die abwickelbare Fläche mit ihrer Wendungskante und der Trajectorie ihrer Tangenten in die Ebene abgewickelt, so werden diese beiden Curven ihre Beziehung, die letztere nämlich als Trajectorie der Tangenten der ersteren, bezüglich als Evolvente und Evolute beibehalten, da Winkel  $v$  ebenso wie  $l$  hierbei unverändert bleibt, dann haben wir wegen § 5, 7:  $\lambda_1 = l - v$  und wegen Gleichung I):

$$V) \quad \sigma = \frac{e^{-2(\lambda_1 + v) \cot v}}{\sin v} \int s \cdot e^{2(\lambda_1 + v) \cot v} d\lambda_1 - \frac{h}{2 \cos v}.$$

Und dies ist die Gleichung irgend einer Trajectorie für die Tangenten einer durch  $s$  und  $l$  gegebenen ebenen Curve. Wenn die Evolute dieser

ebenen Curve gesucht wird, also  $v = \frac{\pi}{2}$  ist, so wird, da der Nenner des zweiten Gliedes unendlich ist, diese Formel illusorisch, die Gleichung 3 des § 5 giebt dann aber direct:

$$\frac{ds}{dl} = \frac{d^2\sigma}{dl^2},$$

d. h.:  $s = \frac{d\sigma}{dl} + h$

oder  $\sigma = \int s dl - hl,$

also auch:

Va)  $\sigma = \int s d\lambda_1 - h\lambda_1,$

nach 7 des § 5, wo  $\int s d\lambda_1$  schon die Integrationsconstante enthält.

Machen wir von diesen Gleichungen einige Anwendungen zunächst auf ebene Curven.

Für den Kreis ist  $s = rl = r(\lambda_1 + v)$  und Gleichung V) giebt durch Integration:

$$\sigma = \frac{r}{2 \cos v} \left( \lambda_1 + v - \frac{1}{2} \operatorname{tg} v \right) - \frac{h}{2 \cos v} + \varepsilon \cdot e^{-2(\lambda_1 + v) \cot v},$$

wo  $\varepsilon$  eine Constante ist. Durch Coordinatentransformation kann man die Constanten  $\frac{h}{2 \cos v}$ ,  $v - \frac{1}{2} \operatorname{tg} v$  zum Verschwinden bringen und unsere Gleichung nimmt dann die einfachere Gestalt an:

$$\sigma = c\lambda_1 + c_1 e^{-\alpha\lambda_1},$$

wo  $2 \cot v = \alpha$  gesetzt ist.

Für die Kreisvolvente ergibt sich aus Va):

$$\sigma = \frac{r}{2} \lambda_1^2 - h\lambda_1 + c_1.$$

Suchen wir jetzt die Evolvente einer logarithmischen Spirale. Deren Gleichung ist:  $s = Ae^{\alpha l}$ , und die Gleichung Va) nimmt die Form an:  $\sigma = ge^{\alpha\lambda_1} + g_1\lambda_1$ . Die identische Form der entsprechenden Gleichungen zeigt nun:

Die Evolvente einer logarithmischen Spirale ist zugleich die Trajectorie der Tangenten eines Kreises. Sei ferner eine Epicycloide oder Hypercycloide gegeben. Die Gleichung dieser Curven war:  $s = A \sin \alpha l$ . Aus Va) ergibt sich dann für die Evolventen eine Gleichung von der Gestalt:  $\sigma = k \cos(\alpha\lambda_1) + k_1\lambda_1$ .

Wir wollen jedoch wieder zu den allgemeineren Betrachtungen über Curven doppelter Krümmung zurückkehren.

Für die Schraubenlinie und den Rotationskegel können wir

$m = Al$  setzen, für die Trajectorie der Tangenten der ersteren und der Seiten des letzteren geben die Gleichungen III) und VI):

$$dl = \cos w d\lambda, \quad A \sin v dl = \sin w d\lambda, \quad \text{d. h. } \operatorname{tg} w = A \sin v,$$

es ist also  $w$  constant und wir erhalten  $l = \lambda \cos w + c$ .

Durch Gleichung II) erhalten wir dann:

$$\mu = m \cos v + c_1 = Al \cos v + c_1 = A\lambda \cos v \cos w + c_2,$$

also eine lineare Beziehung zwischen  $\lambda$  und  $\mu$ , die betreffende Trajectorie ist ebenfalls eine Schraubenlinie.

Ist die ursprüngliche Schraubenlinie die gewöhnliche, so giebt sie nach § 6 mit ihren Tangenten abgewickelt einen Kreisbogen, und die dadurch mit abgewickelte Trajectorie wird also die der Tangenten eines Kreisbogens, d. h. die Evolvente der logarithmischen Spirale.

Suchen wir aber für diesen Fall noch denjenigen Cylinder, zu welchem die Trajectorie als kürzeste Linie gehört.

Die Gleichung der Kreistrajectorie:

$$\sigma = c\lambda_1 + c_1 e^{-\alpha\lambda_1},$$

giebt zunächst wieder

$$\lambda_1 = l - v + \text{const.}$$

(§ 5, 7), wo  $v$  constant ist, oder da zwischen  $l$  und  $\lambda$  eine lineare Beziehung stattfindet, bei angemessener Bestimmung der Constanten  $\lambda_1 = a\lambda + b$  zu setzen, man kann also bei leichter Coordinatentransformation auch schreiben:

$$\sigma = h\lambda + ke^{-\alpha\lambda}.$$

Dies ist die Bogengleichung der betreffenden Trajectorie. Für denjenigen Cylinder, dessen kürzeste Linie sie ist, wollen wir in den Formeln  $d$  und  $e$  des § 6  $l', m', v' = l' + c$  bezüglich für  $l, m$  und  $v$  schreiben, dann erhalten wir  $s_1 = \sigma \sin v', \lambda = m' \sin v'$ , diese Werthe werden in den hier gefundenen für  $\sigma$  eingesetzt, und wir erhalten eine Gleichung von ganz ähnlicher Form:

$$s_1 = h_1 m' + k_1 e^{-\alpha m'},$$

d. h. da  $m'$  die Linienkrümmung der Cylinderbasis ist:

Die Trajectorie der Tangenten der Schraubenlinie auf einem Rotationscylinder ist ebenfalls eine Schraubenlinie, aber auf einem Cylinder, dessen Basis die Evolvente einer logarithmischen Spirale ist.

Für die Trajectorie der Seiten eines Rotationskegels, wo  $ds = 0$ ,  $s$  also constant ist, giebt Gleichung I):

$$\sigma = -\frac{h}{2 \cos v} + \frac{Be^{-2(\lambda_1 + v) \cot v}}{\sin v},$$

d. h. wenn man durch Coordinatentransformation die Constante  $-\frac{h}{2 \cos v}$  zum Verschwinden bringt:  $\sigma = ce^{-\alpha \lambda}$ .

Dies ist die Gleichung der logarithmischen Spirale selbst.

Wir können nun ganz wie oben zeigen, dass, wenn man statt  $\sigma$  und  $\lambda'$  die Grössen  $s_1$  und  $m'$  einführt, eine Gleichung von ganz derselben Form entsteht. Also:

Die Trajectorie der Seiten eines Rotationskegels ist eine Schraubenlinie auf einem Cylinder, welcher eine logarithmische Spirale zur Basis hat.

### § 8.

Wir wollen den Fall, wo  $v = \frac{\pi}{2}$  ist, d. h. die Evolventen einer gegebenen Curve zu bestimmen sind, jetzt noch besonders betrachten; in diesem Falle geben die Formeln I) bis IV) des vorigen Paragraphen:

$$\begin{aligned} \text{Ib)} \quad & \sigma = \int s dl - h l, \\ \text{IIb)} \quad & w + \mu = B, \\ \text{IIIb)} \quad & dl = \cos(B - \mu) d\lambda, \\ \text{IVb)} \quad & dm = \sin(B - \mu) d\lambda. \end{aligned}$$

Da man für  $B - \mu$  durch Coordinatenverwandlung auch  $\mu$  schreiben kann, nämlich wenn man nach Wegschaffung der Constante  $B$ ,  $\mu$  in entgegengesetzter Richtung nennt, so zeigen diese Formeln an:

Wenn  $\lambda$  als Bogenlänge,  $\mu$  als Tangentenwinkel einer ebenen Curve betrachtet werden, so sind  $l$  und  $m$  die rechtwinkligen Coordinaten derselben.

Ist z. B. die Evolute eine Schraubenlinie, also  $m = l \operatorname{tg} \alpha$ , so geben die Gleichungen IIb) und IIIb)  $w = B - \mu = \alpha$ , also  $\mu$  constant, die Evolvente ist somit eine ebene Curve, ferner:

$$\lambda = \frac{l - k}{\cos \alpha}.$$

Sei noch  $s = Al$ , also die Schraubenlinie eine gewöhnliche, so ist wegen Ib)

$$\sigma = \frac{A l^2}{2} - h = \frac{A_1 \lambda^2}{2} - h_1 \lambda - k,$$

d. h. die Evolvente ist eine Kreisevolvente.

Sei jetzt die Evolute aber die kürzeste Linie auf derjenigen abwickelbaren Fläche, deren Wendungskante die allgemeine Schraubenlinie ist. Wir erhielten in § 6, wo für  $\lambda, \mu$  hier  $l$  und  $m$  zu schreiben ist, nach Transformation der Coordinaten dann  $l^2 + m^2 = \alpha^2$ , dies

ist die Gleichung eines Kreises und wir erhalten dann die Gleichung zwischen Bogenlänge und Tangentenwinkel  $\lambda = \alpha\mu$ ; die Evolvente ist also eine Schraubenlinie.

Ausserdem erhalten wir für die rechtwinkligen Coordinaten  $l, m$  des Kreises, dessen Radius  $\alpha$  ist, und dessen Gleichung, wie oben bemerkt, mit unserer Krümmungsgleichung übereinstimmt, wegen  $\lambda = \alpha\mu$ :

$$l = \alpha \sin \frac{\lambda}{\alpha}, \quad m = \alpha \cos \frac{\lambda}{\alpha}.$$

Suchen wir noch den Cylinder, auf welchem sich diese Schraubenlinie befindet.

Die Gleichungen b), c), d) des § 6. ergeben, wenn man wieder  $l', m'$  für  $l$  und  $m$  schreibt:

$ds_1 = d\sigma \sin(l' + c)$ ,  $d\lambda = \sin(l' + c) dm'$ ,  $d\mu = \cos(l' + c) dm'$ ,  $l' + c$  ist constant, die Integrale ergeben also lineare Beziehungen zwischen  $s_1$  und  $\sigma$ ,  $\lambda$  und  $m'$ ,  $\mu$  und  $m'$ . Aus diesen Gleichungen und Ib) ergibt sich dann die Lösung unserer Aufgabe.

Wir betrachten z. B. den Fall, wo die Evolute die kürzeste Linie auf derjenigen Fläche sei, welche zur Wendungskante die gewöhnliche Schraubenlinie hat. In § 6 hatten wir für diese kürzeste Linie die Gleichung  $\sigma\mu = AB + c_2\lambda$  gefunden. Jetzt ist in dieser Gleichung  $\sigma, \mu$  bezüglich mit  $s, m$ ,  $B$  mit  $\alpha$  zu vertauschen, also:

$$sm = A\alpha + c_2l;$$

diese Gleichung in Verbindung mit  $m^2 + l^2 = \alpha^2$  Ib) gibt dann:

$$\sigma = \int \frac{A\alpha + c_2l}{\sqrt{\alpha^2 - l^2}} dl - hl,$$

d. h. durch Integration:

$$\sigma = A\alpha \arcsin \frac{l}{\alpha} - c_2 \sqrt{\alpha^2 - l^2} - hl + k,$$

oder wenn man für  $l$  seinen Werth  $\alpha \sin \frac{\lambda}{\alpha}$  setzt:

$$\sigma = A\lambda - c_2\alpha \cos \frac{\lambda}{\alpha} - h\alpha \sin \frac{\lambda}{\alpha} + k.$$

Da zwischen  $\lambda$  und  $m'$  eine lineare Beziehung stattfindet, ebenso zwischen  $s_1$  und  $\sigma$ , so kann man mit anderer Bezeichnung der Constanten, und wenn man zwei derselben durch Transformation wegschafft, schreiben:

$$s_1 = am' + b \cos \varepsilon m' + c \sin \varepsilon m',$$

oder  $s_1 = am' + g \sin(\varepsilon m' + f)$ ,

eine Gleichung, die nach § 7 die Evolvente einer Hypercycloide oder Epicycloide ergab. Also:



Die Evolvente der kürzesten Linie auf derjenigen abwickelbaren Fläche, welche zur Wendungskante eine gewöhnliche Schraubenlinie hat (und wie leicht einzusehen, auch die Evolvente der kürzesten Linie auf dem Rotationskegel), ist eine Schraubenlinie auf einem Cylinder, dessen Basis die Evolvente einer Epicycloide oder Hypercycloide ist.

### § 9.

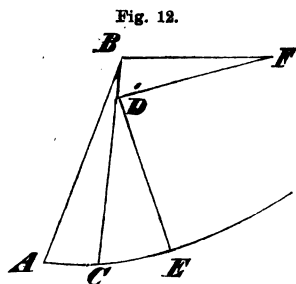
Beschäftigen wir uns noch mit den Beziehungen zwischen den einzelnen Evoluten einer Curve und der Evolutenfläche, sowie mit der Wendungskante dieser letzteren. Es mögen sich die Grössen  $L, M, S$  als bezügliche Linienkrümmung, Flächenkrümmung und Bogenlänge auf die Evolutenfläche, die ja immer eine abwickelbare ist, beziehen,  $l, m, s$  für die Evolute und  $\lambda, \mu, \sigma$  für die Evolvente gelten. Die Evolutenfläche ist nun die Einhüllungsfläche einer Schaar von Ebenen, die auf den Elementen der Evolventenfläche senkrecht stehen, mithin ist der Winkel zweier aufeinander folgender dieser Ebenen, d. h. derjenige, den zwei aufeinander folgende Krümmungsebenen der Wendungskante machen, gleich  $d\lambda$ , also  $dM = d\lambda$ ; oder mit angemessener Bestimmung der Constanten  $M = \lambda$ .

Da ferner der Durchschnitt zweier dieser Ebenen, d. h. die Tangente der Wendungskante auf der Ebene zweier aufeinander folgenden Elemente der Evolvente, also auf ihrer Krümmungsebene senkrecht steht, so ist auch:  $dL = d\mu$ ,  $L = \mu$ . D. h. in Bezug auf Evolvente und Wendungskante der Evolutenfläche sind Linien- und Flächenkrümmung zu vertauschen. Die Gleichungen III b) und IV b) des vorigen Paragraphen geben daher:

$$dl = \cos(B - L) dM, \quad dm = \sin(B - L) dM.$$

Suchen wir noch den Winkel  $V$ , welchen die Tangente der

Wendungskante der Evolutenfläche und die Tangente irgend einer Evolute mit einander machen.



Seien  $ACE$  (Fig. 12) zwei nächste Elemente der Evolvente,  $AB, CD, ED$  die drei durch ihre Endpunkte gehenden Tangenten einer Evolute,  $BF$  und  $DF$  die zugehörigen Tangenten an die Wendungskante der Evolutenfläche, dann ist Winkel  $FBD = V$ , der Winkel zwischen den Ebenen  $BAC$  und  $ACE$ , d. h. zwischen den Krümmungsebenen der Evolvente und Evolute, und dieser Winkel, der § 5 mit  $w$  bezeichnet wurde, war (§ 8)

$w = B - \mu$ , und da  $BF$  auf Ebene  $ACE$  senkrecht steht, der Winkel zwischen  $BF$  und Ebene  $ABC = \frac{\pi}{2} + \mu - B$ . Ebene  $BFC$  steht auf  $AC$ , also auf Ebene  $ABC$  senkrecht, also ist  $BC$  oder  $BD$  die Projection von  $BF$  auf  $BAC$  und Winkel  $FBD$  oder  $V$  der Neigungswinkel von  $BF$  zu Ebene  $BAC$ , also  $V = \frac{\pi}{2} + \mu - B$ . Setzt man also in die allgemeine Formel 3) des § 5  $S$  für  $s$ ,  $s$  für  $\sigma$ ,  $L$  für  $l$ ,  $V$  für  $v$ , so ergibt sich:

$$\frac{ds}{dL} - \cos(B - L) \frac{d^2s}{dL^2} = 2 \sin(B - L) \frac{ds}{dL},$$

wozu noch die schon gefundenen Formeln kommen:

$$\text{II c)} \quad dl = \cos(B - L) dM.$$

$$\text{III c)} \quad dm = \sin(B - L) dM.$$

Diese Gleichungen geben die Beziehung der Wendungskante der Evolutenfläche zu einer Evolute. Ihre Uebereinstimmung mit den Formeln des § 6 für die kürzesten Linien giebt einen andern Beweis für den bekannten Satz, dass die Evoluten kürzeste Linien auf der Evolutenfläche sind, was freilich auch schon daraus folgt, dass der Winkel zwischen  $BAC$  und  $BFD$  ein rechter ist.

## § 10.

Wir wollen noch eine andere abwickelbare Fläche betrachten, die zu den hier behandelten Curven und Flächen in einfacher Beziehung steht.

Denken wir uns eine Berührungsebene einer abwickelbaren Fläche, welche letztere wir mit  $A$  bezeichnen wollen, so um die in ihr enthaltene Erzeugungslinie gedreht, dass sie mit der nächsten Berührungsebene zusammenfällt, diese dann um die in ihr enthaltene Erzeugungslinie gedreht, bis sie mit der nächsten Berührungsebene zusammenfällt, u. s. w., so beschreibt jede z. B. die erste Erzeugungslinie eine andere abwickelbare Fläche, welche aus unendlich kleinen Theilen der Mäntel von Rotationskegeln besteht (oder, was dasselbe ist, aus unendlich kleinen Stücken der Tangentialebenen dieser Kegel). Diese abwickelbare Fläche wollen wir mit  $B$  bezeichnen, wir können sie die abwickelnde Fläche der Fläche  $A$  nennen. Die Wendungskante der Flächen  $A$  und  $B$  wollen wir kurz als Curven  $A$  und  $B$  bezeichnen.

$L, M, S$  sollen die Coordinaten der Curve und Fläche  $A$ ,  $L_1, M_1, S_1$  die der Curve und Fläche  $B$  sein. Letztere Fläche enthält offenbar

je eine Evolvente aller auf Fläche  $A$  befindlichen kürzesten Linien. (Siehe den vorigen Paragraphen.)

Sei jetzt (Fig. 13)  $DE$  diejenige Erzeugungslinie der Fläche  $A$ , welche die Fläche  $B$  beschreibt, in irgend einer Lage, welche sie bei dieser Bewegung annimmt,  $CE$  dieselbe Erzeugungslinie in ihrer nächstfolgenden Lage,  $BA$  diejenige Erzeugungslinie, um welche die momentane Drehung erfolgt, dann ist Winkel  $CBA = L$ , wenn man nämlich für diejenige Erzeugungslinie von Curve  $A$ , welche die Fläche  $B$  beschreibt,  $L = 0$  setzt, der unendlich kleine Theil des Kegelmantels oder, was dasselbe ist, die Ebene  $DEC$  steht ferner auf dem Axenschnitte  $CBA$  senkrecht, d. h. die Krümmungsebene der Curve  $B$  schneidet die Curve  $A$  senkrecht. Diese letztere, d. h. die Punkte  $E, B$  u. s. w. liegen auch auf der Fläche  $B$ , da sie bei den bezüglichen Drehungen ihren Ort nicht ändern, also ist Curve  $A$  eine kürzeste Linie der Fläche  $B$ . Es gelten daher die Gleichungen des § 6. In der That muss in den Gleichungen des § 5  $w = \frac{\pi}{2}$  und  $v$  d. h. Winkel  $CBA$  gleich  $L$  gesetzt werden; die entsprechenden Gleichungen werden dann:

$$\frac{dS}{dL} - \sin L \frac{d^2 S_1}{dL^2} = 2 \frac{dS_1}{dL} \cos L,$$

$$dL_1 = \sin L dM,$$

$$dM_1 = \cos L dM.$$

Es ist also in den Formeln des § 6 nur  $c = 0$  gesetzt.

Für den Cylinder ist übrigens immer  $L = 0$ , weil  $L$  von einer Seite des Cylinders aus gezählt wird und diese mit jeder andern den Winkel Null macht. Dann ist  $L_1 = \text{const.}$ , also die abwickelnde Fläche  $B$  ebenfalls ein Cylinder. Irgend ein Punkt der Basis des Cylinders  $A$  beschreibt dann offenbar die Basis des Cylinders  $B$  und diese letztere Basis ist also immer eine Evolvente der ersteren.

Ist Fläche  $A$  ein Kegel, also  $dS = 0$ , so giebt die Integration der Gleichung für  $S_1$ :

$$\frac{dS_1}{dL} = \frac{C}{\sin L^2} S_1 = C_1 - C \cot L.$$

Für den Rotationskegel ist  $M = AL$ , also bei angemessener Bestimmung der Constanten:

$$L_1 = -A \cos L, \quad M_1 = -A \sin L,$$

also 
$$L = \arccos - \left( \frac{L_1}{A} \right), \quad \cot L = \frac{\cos \arccos \left( - \frac{L_1}{A} \right)}{\sin \arccos \left( - \frac{L_1}{A} \right)},$$

oder 
$$\cot L = - \frac{L_1}{\sqrt{A^2 - L_1^2}};$$

es ergibt sich also die Gleichung für  $S_1$ :

$$S_1 = C_1 - \frac{CL_1}{\sqrt{A^2 - L_1^2}}.$$

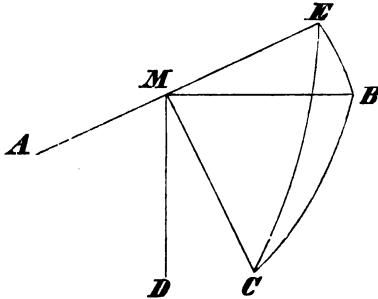
### Ergänzungen zur Theorie der Flächenkrümmung.

#### § 11.

Wir geben zunächst noch einige Hülfsätze, die sich an den in § 2 dieses Anhangs gegebenen anschliessen.

A) Mögen sich zwei Curven auf einer Fläche (Fig. 14) im Punkte  $M$  derselben schneiden, so sind die Winkel  $AMC$  und  $BMC$ , welche zwei aufeinander folgende Elemente  $AM$  und  $BM$  der einen mit dem Elemente  $CM$  der andern machen, offenbar um ein unendlich Kleines erster Ordnung von zwei Rechten unterschieden; ist aber die Curve  $AMB$  eine geodätische, so ist dieser Unterschied unendlich klein von der zweiten Ordnung, kann also immer, wenn es sich

Fig. 14.



um solche Grössen erster Ordnung handelt, vernachlässigt werden\*). Das sphärische Dreieck  $EBC$  ist also bei  $B$  rechtwinklig und man hat:  $\cos EC = \cos BC \cos BE$ . Mit Berücksichtigung des unendlich kleinen  $BE$  ergibt sich hieraus:

um solche Grössen erster Ordnung handelt, vernachlässigt werden\*).

**Beweis.**  $AM$ ,  $BM$  sind zwei aufeinander folgende Elemente der ersten,  $CM$  eins der zweiten Curve. Wir ziehen in  $M$  die Normale  $MD$  und die geradlinige Fortsetzung  $ME$  von  $MA$ . Ist  $MB$  nun die geodätische Fortsetzung von  $AM$ , so bilden  $MC$  und  $MB$  eine Tangentialebene, welche auf der Krümmungsebene  $BME$  der geodätischen Linie  $AMB$  vermöge der Grundeigenschaften der geodätischen Linie senkrecht steht. Das sphärische Dreieck  $EBC$  ist also bei  $B$  rechtwinklig und man hat:  $\cos EC = \cos BC \cos BE$ . Mit Berücksichtigung des unendlich kleinen  $BE$  ergibt sich hieraus:

$$\cos BC = \frac{\cos EC}{1 - \frac{BE^2}{2}} = \cos EC \left( 1 + \frac{CE^2}{2} \right),$$

\*) Vergleiche § 1 des Anhangs.

sodass die Cosinus von  $BC$  und  $EC$ , also auch diese Grössen selbst, nur um ein unendlich Kleines zweiter Ordnung voneinander verschieden sind; da nun  $EC$  oder Winkel  $EMC$  das Supplement von  $AMC$  ist, so hat man auch  $AMC + BMC = \pi$  bis auf ein unendlich Kleines zweiter Ordnung.

B) Wir betrachten in dem Folgenden ein Tetraeder (Fig. 15), dessen Ebenenwinkel bei  $AC$  und  $BD$  sich nur unendlich wenig von zwei Rechten unterscheiden, das also durch unendlich geringe De-

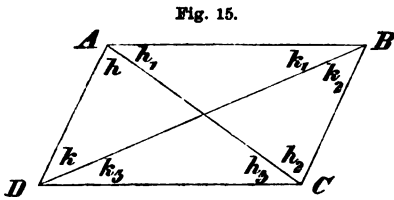


Fig. 15.

formation eines ebenen Vierecks  $ABCD$  entstanden gedacht werden kann. Es kommt hierbei auf die Länge der Seiten des Vierecks nicht an, dieselben können auch verschwindend klein sein, nur darf dann bei der Deformation jede dieser

Seiten sich nur um ein verschwindend Kleines im Verhältniss zu ihrer ursprünglichen Länge ändern. Als so entstandene Tetraeder kann man z. B. diejenigen Vierecke auf einer Fläche betrachten, in welche dieselbe durch zwei Schaaren von Curven getheilt wird, und in diesem Falle unterscheiden sich diese Vierecke nur um ein verschwindend Kleines von Parallelogrammen, und können also als durch Deformation von solchen entstanden gedacht werden.

Wir denken uns jedoch zunächst ein beliebiges Viereck als ursprüngliche Gestalt. Seien die Winkel der Dreiecks-Ebene bei  $AC$  und  $BD$  bezüglich gleich  $\pi - \eta$  und  $\pi - \eta_1$ . Die Winkel der Seiten mit den Diagonalen bei  $A$  seien  $h$  und  $h_1$ , die bei  $B, C$  und  $D$  bezüglich  $k_1$  und  $k_2$ ,  $h_2$  und  $h_3$ ,  $k_3$  und  $k$ , die Flächenwinkel bei  $DA, AB, BC, CD$  bezüglich  $\varepsilon, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$ . Es sind dann:  $\varepsilon, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$  unendlich kleine Grössen, ferner seien die Winkel  $DAB, ABC, BCD, CDA$  bezüglich:

$$\alpha = h + h_1 - \tau, \quad \beta = k_1 + k_2 - \tau_1, \quad \gamma = h_2 + h_3 - \tau_2,$$

$$\delta = k_3 + k - \tau_3,$$

also  $\tau, \tau_1, \tau_2, \tau_3$  ebenfalls verschwindend klein.\*

Für die dreikantige Ecke bei  $A$  haben wir dann:

$$\sin \varepsilon \sin h = \sin \varepsilon_1 \sin h_1,$$

$$\cos h \cos h_1 - \sin h \sin h_1 \cos \eta = \cos (h + h_1 - \tau),$$

oder mit Hinweglassung der Grössen dritter Ordnung:

$$1) \quad \varepsilon \sin h = \varepsilon_1 \sin h_1,$$

$$2) \quad \tau = \frac{\eta^2}{2} \cdot \frac{\sin h \sin h_1}{\sin \alpha},$$

da hier  $\sin(h + h_1)$  durch  $\sin \alpha$  ersetzt werden kann. Es ist also  $\tau$  verschwindend klein von zweiter Ordnung. Ferner ist:

$$\sin \varepsilon \sin \alpha = \sin \eta \sin h_1,$$

also unter gleicher Annahme:

$$3) \quad \eta = \frac{\varepsilon \sin \alpha}{\sin h_1} = \frac{\varepsilon_1 \sin \alpha}{\sin h},$$

und daher:

$$4) \quad \tau = \frac{\varepsilon^2 \sin \alpha \sin h}{2 \sin h_1} = \frac{\varepsilon_1^2 \sin \alpha \sin h_1}{2 \sin h} = \frac{1}{2} \varepsilon \varepsilon_1 \sin \alpha.$$

In gleicher Weise erhält man für die Ecken bei  $B, C, D$ :

$$5) \quad \tau_1 = \frac{\varepsilon_1 \varepsilon_2 \sin \beta}{2}, \quad \tau_2 = \frac{\varepsilon_2 \varepsilon_3 \sin \gamma}{2}, \quad \tau_3 = \frac{\varepsilon_3 \varepsilon \sin \delta}{2}$$

und ebenso entspricht der Gleichung 1):

$$6) \quad \varepsilon_1 \sin h_1 = \varepsilon_2 \sin h_2, \quad \varepsilon_2 \sin h_2 = \varepsilon_3 \sin h_3, \quad \varepsilon_3 \sin h_3 = \varepsilon \sin h.$$

Nehmen wir nun den Fall, dass das Tetraeder durch Deformation eines Parallelogramms entstanden sei, wie dies bei dem Curvenviereck auf einer Fläche der Fall ist, so ist in den Formeln 2) und 5)  $\sin \alpha = \sin \beta = \sin \gamma = \sin \delta$  zu setzen; wenn man unendlich kleine Grössen dritter Ordnung nicht beachtet, dann ist:

$$\frac{\tau}{\tau_1} = \frac{\varepsilon}{\varepsilon_2}, \quad \frac{\tau_1}{\tau_2} = \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_3}, \quad \frac{\tau_2}{\tau_3} = \frac{\varepsilon_2}{\varepsilon}, \quad \frac{\tau_3}{\tau} = \frac{\varepsilon_3}{\varepsilon_1}$$

und ebenso ist bei Vernachlässigung des unendlich Kleinen

$$h = h_2, \quad h_1 = h_3, \quad k = k_2, \quad k_1 = k_3,$$

also wegen 1) und 6):

$$\frac{\varepsilon}{\varepsilon_2} = \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_3}, \quad \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_3} = \frac{\varepsilon_2}{\varepsilon},$$

woraus sich ergibt, da die Grössen  $\varepsilon, \varepsilon_1, \varepsilon_2, \varepsilon_3$  positiv sind:

$$\varepsilon_2^2 = \varepsilon^2, \quad \varepsilon_3^2 = \varepsilon_1^2, \quad \text{also} \quad \varepsilon_2 = \varepsilon, \quad \varepsilon_3 = \varepsilon_1,$$

und:

$$\tau = \tau_1 = \tau_2 = \tau_3 = \frac{\varepsilon \varepsilon_1}{2} \sin \alpha,$$

also  $h + h_1 - \alpha = k_1 + k_2 - \beta = h_2 + h_3 - \gamma = k_3 + k - \delta$ , wenn die unendlich kleinen Grössen dritter Ordnung nicht beachtet werden.

C) Zwei Curven auf einer Fläche mögen sich im Punkte  $M$  derselben schneiden. Je zwei nächste der vier Elemente derselben, die durch Punkt  $M$  gehen, bilden dann vier Winkel, deren Unterschied von vier Rechten unendlich klein ist, dieser Unterschied soll berechnet werden. Seien (Fig. 16)  $AMB, CMD$  diese Elemente,

$$\text{Winkel } AMC = \alpha, \quad BMC = \pi - \alpha - \mu,$$

$$\text{Winkel } AMD = \pi - \alpha - \nu, \quad DMB = \alpha - \vartheta,$$

wo also  $\mu, \nu$  und  $\vartheta$  unendlich kleine Grössen sind; in dem sphärischen Vierecke  $ACBD$  sei ferner der Winkel  $C$ , oder der Ebenenwinkel bei  $CM = \pi - m$ , der Ebenenwinkel  $A$ , oder der Ebenenwinkel bei  $AM = \pi - m_1$ ,

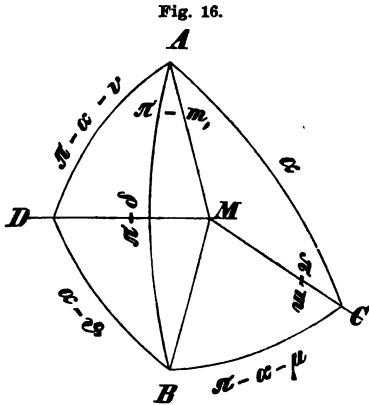


Fig. 16.

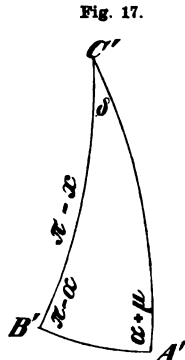


Fig. 17.

kel bei  $AM = \pi - m_1$ , wo  $m$  und  $m_1$  ebenfalls unendlich klein sind. Möge ferner der Winkel  $CAB = x$ , also  $DAB = \pi - m_1 - x$  und der Winkel  $AMB = \pi - \delta$  sein.

Statt des Dreiecks  $ABC$  betrachten wir nun (Fig. 17) sein Supplementardreieck  $A'B'C'$ , hier ist

$B'A' = m$ ,  $B'C' = \pi - x$ , Winkel  $B' = \pi - \alpha$ , Winkel  $A' = \alpha + \mu$ , Winkel  $C' = \delta$ . Dies Dreieck gehört unter die in § 2 behandelten, und es giebt die Formel 8) dieses Paragraphen, wenn man die dort enthaltenen Grössen:  $\varepsilon, \beta, c, \gamma$  bezüglich vertauscht mit:  $-\mu, \delta, \pi - x, \pi - \alpha$ :

$$\mu = \delta \cos x - \frac{\delta^2}{2} \cot \alpha (\sin x)^2.$$

Betrachtet man aber statt des Dreiecks  $ACB$  das Dreieck  $ADB$ , so ist in dieser Formel zu setzen statt  $\alpha, \alpha + \mu, x$  bezüglich:

$$\pi - \alpha - \nu, \quad \pi - \alpha + \vartheta, \quad \pi - m_1 - x,$$

während  $\delta$  unverändert bleibt, man hat also:

$$\nu + \vartheta = -\delta \cos (x + m_1) + \frac{\delta^2}{2} \cot (\alpha + \nu) \sin (x + m_1)^2,$$

d. h. wenn man bis zu unendlich kleinen Grössen zweiter Ordnung fortschreitet:

$$\nu + \vartheta = -\delta \cos x + m_1 \delta \sin x + \frac{\delta^2}{2} \cot \alpha \sin x^2.$$

Aus Fig. 16 aber ergiebt sich unmittelbar:

$$\delta \sin x = m \sin (\alpha + \mu),$$

also wieder bis zu den Gliedern zweiter Ordnung genau:

$$\nu + \vartheta = -\delta \cos x + m m_1 \sin \alpha + \frac{\delta^2}{2} \cot \alpha (\sin x)^2,$$

also:

$$\mu + \nu + \vartheta = m m_1 \sin \alpha,$$

da der Unterschied zwischen  $\sin (\alpha + \mu)$  und  $\sin \alpha$  gegen die vorhandenen Grössen verschwindet. Der Ausdruck links ist offenbar

der Unterschied der vier Winkel um  $M$  von  $2\pi$ , und dieser Unterschied ist also gleich  $m_1 \sin \alpha$ , also unendlich klein von der zweiten Ordnung.

§ 12.

**Andere Definition der Flächenkrümmung.**

Die Gauss'sche Definition der Flächenkrümmung war folgende:

Man umgebe den Punkt  $M$  der Fläche mit einer unendlich kleinen geschlossenen Figur  $F$ , zu der Normalenschaar des Umfanges dieser Figur ziehe man Parallelen durch den Mittelpunkt einer Kugel mit dem Radius 1, welche auf der Oberfläche derselben eine zweite Figur  $\varphi$  abschneiden, die Krümmung der Fläche im Punkte  $M$  ist dann  $\frac{\varphi}{F}$ , wo

$F$  auf unendlich viele Arten gegeben sein kann. Wir wollen den Zähler dieses Ausdruckes  $\varphi$  als Krümmungselement, den Nenner  $F$  als Flächenelement bezeichnen. Dem Werthe von  $\varphi$  lässt sich nun mit Hilfe des vorigen Paragraphen auch eine andere Bedeutung geben.

Man denke sich die Fläche von zwei Schaaren continurlich aus einander entstehender Curven angefüllt, und dadurch in unendlich kleine Vierecke getheilt, die allerdings im Allgemeinen nicht als eben zu betrachten sind. Es wird jedoch zu jeder Schaar von Curven eine zweite derart bestimmt werden können, dass diese Vierecke eben sind, so nämlich, wie dies ja immer möglich ist, wenn nämlich allen Schnittpunkten zweier Curven aus den beiden Schaaren die Tangenten derselben conjugirte sind, also z. B. wenn beide Schaaren die

Krümmungslinien der Fläche sind. Für das Flächenelement  $F$  kann man dann den Inhalt eines solchen Vierecks  $AMCG$  (Fig. 18) setzen. Bestimmen wir das Krümmungselement  $\varphi$ , dasselbe wird auf der Kugel ebenfalls ein unendlich kleines Viereck  $\varphi$  abschneiden, welches folgendermassen entsteht.

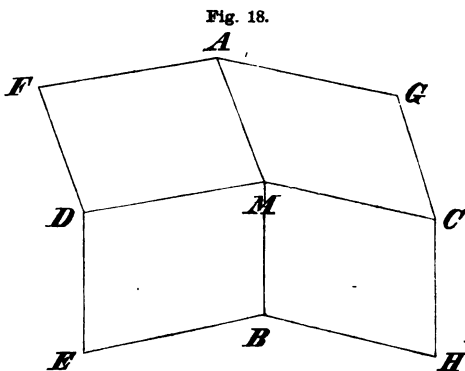


Fig. 18.

Zieht man in  $C$ ,  $M$  und  $A$  Normalen an die Fläche, so ist der Winkel, welche die in  $C$  und  $M$  gegebenen mit einander machen die eine, der welchen die in  $A$  und  $M$  gezogenen machen, die anstossende Seite des Vierecks  $\varphi$ . Nun sind aber Viereck  $AMCG$  und die anstossenden  $AMDF$ ,  $MCHB$ , da sie eben sind, zugleich



aufeinander folgende Tangentialebenen der Fläche, bilden also denselben Winkel wie ihre Normalen. Identificirt man also nun die vierkantige Ecke um  $M$  mit der in § 11c betrachteten, so fallen die beiden anstossenden Seiten von  $\varphi$  mit den dort mit  $m$  und  $m_1$  bezeichneten Grössen zusammen. Der Winkel zwischen diesen Seiten lässt sich aber leicht finden; es ist derjenige, den die Ebenen mit einander machen, welche einerseits den in  $C$  und  $M$ , anderseits den in  $A$  und  $M$  errichteten Normalen parallel sind. Die erste dieser Ebenen steht auf  $AMCG$  und  $AMDF$ , also auch auf ihrem Durchschnitte  $AM$ , die zweite auf  $AMCG$  und  $MCHB$ , also auf ihrem Durchschnitte  $MC$  senkrecht; der Winkel zwischen den Seiten  $m$  und  $m_1$  von  $\varphi$  ist also der Winkel  $AMC$ , welcher § 11c mit  $\alpha$  bezeichnet war, und da die beiden Dreiecke, in welche  $\varphi$  zerfällt, sich offenbar nur um eine gegen ihren Inhalt verschwindende Grösse unterscheiden, ergibt sich  $\varphi = mm_1 \sin \alpha$ , also gleich dem Unterschiede der vier Winkel um  $M$  von  $2\pi$ . Also: Theilt man eine Fläche durch zwei Curvenschaaren, die in allen Schnittpunkten conjugirte Tangenten haben, in unendlich kleine Vierecke, so ist die Krümmung im Punkte  $M$  gleich dem Unterschiede der vier Winkel um  $M$  von  $2\pi$ , dividirt durch den Inhalt eines solchen Vierecks.

### § 13.

Der eben gegebenen Definition entnehmen wir zunächst einen neuen Beweis und zugleich eine Erweiterung des Gauss'schen Satzes für die Totalkrümmung eines Dreiecks auf einer Fläche. Diese Erweiterung schliesst sich genau an die § 1 gegebene Darstellung des Inhaltes eines Dreiecks auf einer Kugel an, wenn die Seiten desselben beliebige Curven sind.

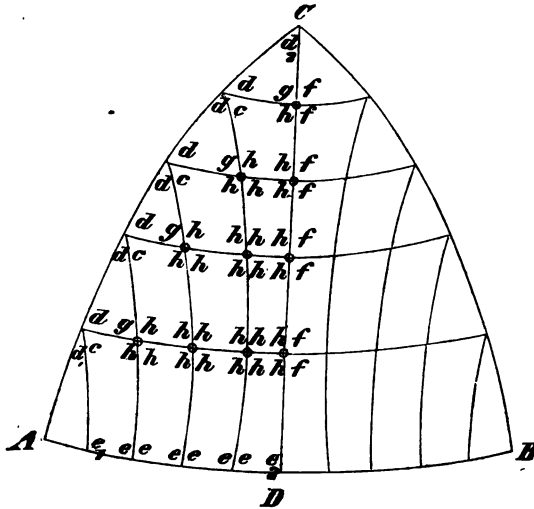
Sei auf einer Fläche (Fig. 19) ein Dreieck  $ABC$  gegeben, so können wir den Inhalt desselben durch zwei Curvenschaaren in unendlich kleine ebene Vierecke auf die mehrfach angegebene Art eintheilen. Da das aber auf unendlich viele Arten geschehen kann, so können wir sogar annehmen, dass eine Seite derselben  $AB$  zu der einen Curvenschaar gehöre, die durch die Spitze  $C$  des Dreiecks gezogene der zweiten Curvenschaar angehörige Linie  $CD$  theilt das Dreieck in zwei andere  $ACD$  und  $BCD$ , von denen wir zunächst nur das erste betrachten. Die Totalkrümmung desselben ist gleich der Summe der zu den in der Figur mit kleinen Kreisen umgebenen vierkantigen Ecken gehörigen Grössen  $\varphi$ , also, wenn wir einen der Winkel dieser Ecken mit  $k$  bezeichnen, und die Anzahl der Ecken gleich  $n$  annehmen:

$$\text{Totalkrümmung} = 2n\pi - \Sigma k.$$

Diese Summe  $\Sigma k$  setzt sich aber zusammen aus den Winkeln  $h$ , welche zu den im Dreiecke gelegenen, unendlich kleinen Vielecken gehören, deren Anzahl ebenfalls  $n$  ist, von denen jedoch die an  $AD$  gelegenen mit  $e$  bezeichneten abzuziehen, und die an  $CD$  gelegenen mit  $f$  bezeichneten hinzuzunehmen sind; es kommen ferner die Winkel  $g$ , welche den über  $AC$  errichteten Elementardreiecken angehören, hinzu, und fallen die Winkel  $c$ , welche den an  $AC$  grenzenden Viereckskanten angehören, weg, sodass man hat:

$$\Sigma k = \Sigma h + \Sigma f - \Sigma e + \Sigma g - \Sigma c.$$

Fig. 19.



Nun ist  $\Sigma h = 2n\pi$ , zwei der Winkel  $f$  ergänzen sich zu dem stumpfen Winkel, den zwei aufeinander folgende Elemente von  $CD$  mit einander machen. Ein solcher Winkel ist aber nach § 11 A) das Supplement desjenigen, welchen die geodätische Fortsetzung eines Elementes mit dem nächstfolgenden macht, denn setzt man das eine Element geodätisch fort, so macht dasselbe mit

seiner Fortsetzung nach dem angeführten Paragraphen den Winkel  $\pi$ , abgesehen von unendlich kleinen Grössen zweiter Ordnung; ist also  $d\vartheta$  der Winkel der geodätischen Fortsetzung eines Elementes mit dem nächstfolgenden,  $s$  die Anzahl der vierkantigen Ecken, die in  $CD$  ihre Scheitelpunkte haben, so hat man  $\Sigma f = s\pi - \Sigma_1 d\vartheta$ , wo  $\Sigma_1$  sich auf die Theile von  $CD$  erstreckt. Aus demselben Grunde addiren sich die Winkel  $e$  mit Ausnahme des ersten  $e_1$  und des letzten  $e_2$  zu  $(s-1)\pi - \Sigma_2 d\vartheta$ , wenn  $\Sigma_2$  sich auf die Theile von  $AD$  bezieht. Es ist aber  $e_2$  gleich dem Winkel  $CDA$  und  $e_1 = CAD + d_1$ , wenn unter  $d$  alle an  $AC$  anstossenden Winkel zu verstehen sind und der erste derselben mit  $d_1$  bezeichnet wird, es ist also:

$$\Sigma e = (s-1)\pi - \Sigma_2 d\vartheta + CDA + d_1 + DAC.$$

Was die Winkel  $g$  anbetrifft, so wird jeder von zweien der Winkel  $d$  zu zwei Rechten ergänzt, wo nur der erste Winkel  $d$ , nämlich  $d_1$  nicht vorkommt, somit ist:  $\Sigma g = \Sigma(\pi - d) + d_1$ .

Je zwei der Winkel  $d$ , mit Ausschluss von  $d_2$ , bilden aber mit dem entsprechenden Winkel  $c$  den stumpfen Winkel zweier aufeinander folgenden Elemente von  $AC$ , für den man wieder  $\pi - d\vartheta$  setzen kann, so dass man hat:

$$\Sigma(\pi - d) = \Sigma c + \Sigma_3 d\vartheta - d_2,$$

$$\Sigma g = \Sigma c + \Sigma_3 d\vartheta + d_1 - d_2,$$

wo  $\Sigma_3$  auf die Theile von  $AC$  geht. Setzt man die so gefundenen Werthe in die von  $\Sigma k$  ein, so erhält man:

$$\Sigma k = 2n\pi + \pi - \Sigma_1 d\vartheta + \Sigma_2 d\vartheta + \Sigma_3 d\vartheta - CAD - ACD - ADC,$$

wenn man berücksichtigt, dass  $d_2 = ACD$  ist.

Man hat endlich:

$$\begin{aligned} \text{Totalkrümmung von } ACD &= CAD + ACD + ADC - \pi + \Sigma_1 d\vartheta \\ &\quad - \Sigma_2 d\vartheta - \Sigma_3 d\vartheta. \end{aligned}$$

Bestimmt man ebenso die Totalkrümmung des Dreiecks  $DCB$ , so werden statt  $\Sigma_2$  und  $\Sigma_3$  die auf  $DB$  und  $CB$  bezüglichen Summen für  $\Sigma_1 d\vartheta$ , aber dieselbe Summe mit entgegengesetztem Vorzeichen erscheinen, da in einem der Dreiecke  $ACD$  und  $BCD$  die geodätischen Verlängerungen der Elemente von  $DC$  in das Dreieck, im andern ausserhalb desselben fallen (vgl. § 1). Es werden also die beiden Summen von  $\Sigma_1 d\vartheta$  in der Totalkrümmung von  $ABC$  sich aufheben, dem Winkel  $DAC$  wird im andern Dreiecke  $CBD$ , dem Winkel  $ACD$ ,  $BCD$  entsprechen, man hat also, wenn die Winkel bei  $A$ ,  $B$  und  $C$  noch mit  $\alpha$ ,  $\beta$ ,  $\gamma$  bezeichnet werden:

$$\text{Totalkrümmung von } ABC = \alpha + \beta + \gamma - \pi - \Sigma d\vartheta,$$

wo  $\Sigma d\vartheta$  auf alle drei Seiten des Dreiecks sich bezieht, dieselbe Formel, welche § 1 für den Inhalt eines von beliebigen Curven gebildeten Kugeldreieckes gefunden wurde. Ganz wie in § 1 kann man noch beweisen, dass

$$\Sigma d\vartheta = \int \sqrt{d\varphi^2 - \frac{ds^2}{r^2}}$$

ist, wo wie dort  $d\varphi$  der Contingenzwinkel,  $ds$  das Bogenelement ist,  $r$  aber den Krümmungsradius der durch das betreffende Element  $ds$  gelegten geodätischen Linie bedeutet.

Sind endlich die Dreiecksseiten geodätische Linien, so ist  $d\vartheta = 0$  und man hat den Gauss'schen Satz wieder.

§ 14.

Zum Abschluss dieser Betrachtungen wollen wir noch die neue Definition der Flächenkrümmung auch für den Fall erweitern, wo die Fläche in unendlich kleine aber nicht ebene Vierecke getheilt ist. Man denke sich also die Fläche zunächst durch zwei Curvenschaaren in Vierecke getheilt, die wir nicht als eben betrachten (Fig. 20), diese aber durch eine dritte Schaar, welche die Diagonalen zu sämtlichen

Fig. 20.

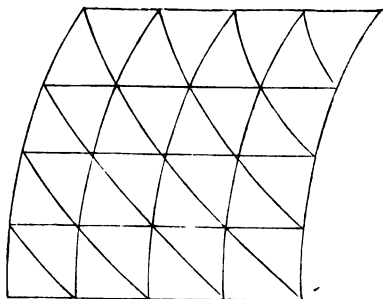
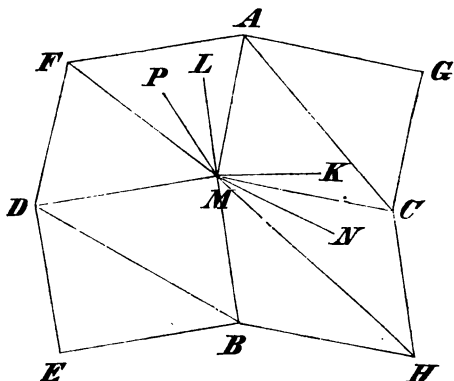


Fig. 21.



Vierecken bilden, in unendlich kleine Dreiecke getheilt, die wir natürlich als eben betrachten können. In irgend einem Endpunkte  $M$  (Fig. 21) wird, wenn man die Diagonalen nicht beachtet, noch immer eine vierkantige Ecke von den Linien  $MD$ ,  $MA$ ,  $MC$ ,  $MB$  entstehen, und der Unterschied dieser vier Winkel von  $2\pi$

$$= mm_1 \sin AMC$$

sein (§ 11 C), doch verliert diese Formel ihre Bedeutung als Krümmungselement, da die Vierecksebenen nicht mehr vorhanden sind, also nicht mit den Tangentialebenen zusammenfallen. Betrachten wir aber jetzt die sechskantige Ecke um  $M$ , die von den sechs darin zusammenstossenden Linien gebildet wird, und suchen wir die Beziehung derselben zum Krümmungselement  $\varphi$ , indem wir wieder das Viereck  $AMCG$  oder die Summe der beiden Dreiecke, in welche es getheilt ist, als Flächenelement  $F$  betrachten. Zu dem Ende errichten wir in  $M$ ,  $B$  und  $D$  Normalen, bezeichnen den Winkel, den die ersten beiden machen, mit  $n$ , und den, welchen die erste mit der dritten macht, mit  $n_1$ , ferner mit  $\beta$  den Winkel, welchen die den ersten beiden Normalen parallele und die der ersten und dritten parallele Ebene mit einander machen, so folgt ganz wie in § 12:

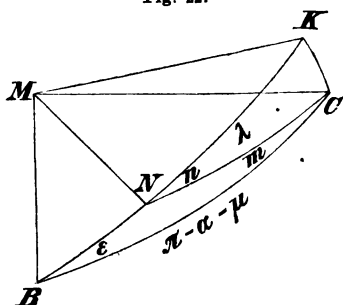
$$\varphi = nn_1 \sin \beta.$$

Die Normale in  $M$  steht nun auf der Dreiecksebene  $AMC$ , die in  $B$  auf der Ebene  $MBH$ , oder wenn wir  $MK$  parallel  $BH$  ziehen, auf der Ebene  $BMK$  senkrecht. Ebenso wird die Normale in  $D$  auf  $FMD$ , oder wenn  $ML$  parallel  $FD$  ist, auf  $LMD$  senkrecht stehen. Wenn wir unter  $MN$  die Schnittlinie der Ebenen  $AMC$  und  $KMB$  verstehen, so wird der Winkel der Ebenen  $AMC$  und  $KMB$ , oder der Winkel zwischen  $CMN$  und  $KMN = n$ , ebenso ist, wenn  $MP$  die Schnittlinie der Ebenen  $LMD$  und  $AMC$ , der Winkel zwischen  $AMP$  und  $LMP = n_1$ ; ganz wie in § 12 beweisen wir auch, dass der Winkel  $PMN$  gleich  $\beta$  ist. Setzen wir also wie früher Winkel  $AMC = \alpha$ , und ausserdem

$$CMN = \lambda, \quad AMP = \lambda_1, \quad \text{so ist} \quad \beta = \lambda + \lambda_1 + \alpha,$$

wir wollen ferner wie in § 12 den spitzen Winkel zwischen  $AMC$  und  $CMB$  mit  $m$ , den zwischen  $AMC$  und  $AMD$  mit  $m_1$  bezeichnen. Denkt man noch die Linie  $CB$  gezogen, so ist  $MCHB$  ein Tetraeder wie das in § 11 B) betrachtete, und wir können wie dort den Winkel zwischen Ebene  $CMB$  und  $MBH$ , oder zwischen  $CMB$  und  $MBK$  mit  $\varepsilon$ , den zwischen  $AMD$  und  $LMD$  mit  $\varepsilon_1$  bezeichnen.

Fig. 22.



Es macht hierbei nichts aus, dass die Winkel  $\varepsilon$  und  $\varepsilon_1$  verschiedenen Tetraedern angehören, denn die auf dieselben bezüglichen Grössen weichen nur um solche Differenzen von einander ab, welche gegen diese Grössen selbst verschwinden, kommen also nur in Betracht bei Fragen, wo es sich um gegen diese Grössen unendlich Kleines handelt, was hier nicht der Fall sein wird. Betrachten wir zunächst die durch  $NKC$  und  $B$

gelegte sphärische Figur (Fig. 22), deren Mittelpunkt  $M$  ist, indem wir uns die Linien  $MB$ ,  $MC$ ,  $MN$ ,  $MK$  als gleich vorstellen. Dann ist:

$$\text{Winkel } KNC = n, \quad NCB = m, \quad NBC = \varepsilon, \quad NC = \lambda,$$

und

$$BC = \pi - \alpha - \mu$$

(§ 11). Aus dem sphärischen Dreiecke  $BNC$  ergibt sich dann:

$$\frac{\sin \lambda}{\sin \varepsilon} = \frac{\sin (\alpha + \mu)}{\sin n}, \quad \text{d. h.} \quad \sin \lambda = \frac{\varepsilon \sin \alpha}{n},$$

und

$$\cot \lambda \sin (\alpha + \mu) - \sin m \cot \varepsilon = -\cos (\alpha + \mu) \cos \varepsilon,$$

woraus sich mit Weglassung der unendlich kleinen Glieder ergibt:

$$\frac{\cos \lambda}{\sin \lambda} \sin \alpha = \frac{m}{\varepsilon} - \cos \alpha,$$

oder wenn man für  $\sin \lambda$  den eben gefundenen Werth einsetzt:

$$\cos \lambda = \frac{m - \varepsilon \cos \alpha}{n}.$$

Auf dieselbe Weise findet man:

$$\sin \lambda_1 = \frac{\varepsilon_1 \sin \alpha}{n_1}, \quad \cos \lambda_1 = \frac{m_1 - \varepsilon_1 \cos \alpha}{n_1}.$$

Hieraus bestimmt man:

$$\begin{aligned} \sin(\lambda + \lambda_1) &= \frac{\sin \alpha (\varepsilon m_1 + \varepsilon_1 m) - 2 \varepsilon \varepsilon_1 \sin \alpha \cos \alpha}{n n_1}, \\ \cos(\lambda + \lambda_1) &= \frac{m m_1 - \cos \alpha (\varepsilon m_1 + m \varepsilon_1) + \varepsilon \varepsilon_1 (\cos^2 \alpha - \sin^2 \alpha)}{n n_1}, \end{aligned}$$

also:

$$n n_1 \sin \beta = n n_1 \sin(\alpha + \lambda + \lambda_1) = m m_1 \sin \alpha - \varepsilon \varepsilon_1 \sin \alpha.$$

Dies ist also der Ausdruck für das Krümmungselement  $\varphi$ .

Nun ist § 11 C):

$$m m_1 \sin \alpha = 2\pi - (\alpha + \beta + \gamma + \delta),$$

wenn wir:

$$AMC = \alpha, \quad CMB = \beta, \quad AMD = \gamma, \quad DMB = \delta$$

setzen; identificiren wir aber die Figuren  $MCHB$  und  $AMDF$  mit dem in § 11 B) betrachteten Tetraeder und setzen

$$\beta = k_1 + k_2 - \tau, \quad \gamma = h_2 + h_3 - \tau,$$

wo

$$BMH = k_1, \quad HMC = k_2, \quad DMF = h_2, \quad FMA = h_3$$

gesetzt wurde, so haben wir wie dort:  $2\tau = \varepsilon \varepsilon_1 \sin \alpha$ .

Die Unterschiede der Werthe von  $\tau$ , welche sich daraus ergeben, dass  $\beta$  und  $\gamma$  verschiedenen Tetraedern, die sich jedoch nur unendlich wenig von einander unterscheiden, angehören, verschwinden selbstverständlich gegen  $\tau$  selbst, da der Unterschied nur von der dritten Ordnung ist. Die Summe der sechs Winkel der sechskantigen Ecke um  $M$  aber ist:

$$\alpha + k_1 + k_2 + h_2 + h_3 + \delta = \alpha + \beta + \gamma + \delta + 2\tau$$

und der Unterschied dieser Winkel von  $2\pi$  ist gleich:

$$2\pi - (\alpha + \beta + \gamma + \delta) - 2\tau = m m_1 \sin \alpha - \varepsilon \varepsilon_1 \sin \alpha = n n_1 \sin \beta = \varphi.$$

Also:

Wird eine Fläche durch zwei Curvenschaaren in Vierecke und diese wieder durch eine dritte Curvenschaar in je zwei Dreiecke getheilt, so ist die Krümmung gleich dem Unterschiede der um einen Schnittpunkt herum liegenden sechs Dreieckswinkel von  $2\pi$ , dividirt durch den Inhalt des anstossenden Vierecks.

Hieraus folgt auch der Gauss'sche Satz, dass bei Flächen, die sich aufeinander abwickeln lassen, die Krümmung in den entsprechenden Punkten gleich ist, da sich hierbei die elementaren Dreiecke, also auch ihre Winkel nicht ändern.

### Elementargrößen der Flächen.

#### § 15.

In der Theorie der Curven in der Ebene sind eine elementare Liniengröße, das Bogenelement, und eine solche Winkelgröße, der Contingenzwinkel, von Wichtigkeit; bei doppelt gekrümmten Curven tritt noch der Winkel zweier unendlich nahen Krümmungsebenen hinzu. Bei Flächen wird die Anzahl solcher elementaren Größen eine viel bedeutendere. Von diesen sind besonders

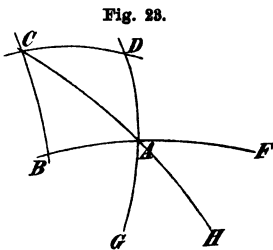


Fig. 23.

zu merken: I. Liniengrößen: die Seiten und Diagonalen des durch  $A$  gelegten Elementarvierecks (Fig. 23), d. h. die sechs Seiten des mit diesem Vierecke zusammenfallenden Tetraeders; II. Winkelgrößen: die Kanten- und Ebenenwinkel dieses Tetraeders, sowie die Kanten- und Ebenenwinkel der vierkantigen Ecke um  $A$ , welche durch die Viereckseiten  $AB$  und  $AD$  und ihre Fortsetzungen auf der Fläche  $AF$  und  $AG$  gebildet sind, sowie die Kanten- und Ebenenwinkel der sechskantigen Ecke, die entsteht, wenn man die Diagonale  $AC$  und ihre Fortsetzung  $AH$  hinzunimmt. Es ist hierbei vorausgesetzt, dass  $AB$  und  $DC$  der Curvenschaar angehören, in welcher  $v$  constant bleibt,  $AD$  und  $BC$  derjenigen, worin  $u$  constant bleibt. Das Dreieck  $ABD$  bestimmt die Tangentialebene,  $AD$  und  $AB$  also sind Tangenten. Ein Differentiiren nach  $u$  bezeichnen wir mit  $d_1$ , ein solches nach  $v$  mit  $d_2$ , sei ferner  $AB = ds$  und  $AD = d_1 s_1$ . Die Projection von  $AB$  auf die  $x$ -Axe ist  $dx$ , die von  $AD$  ist  $d_1 x$ , und Aehnliches gilt für die beiden andern Axen, es sind dann ferner:

$$DC = ds + d_1 ds, \quad BC = d_1 s_1 + dd_1 s_1$$

und die Projectionen dieser Linien auf die Axen bezüglich:

$$dx + d_1 dx, \quad d_1 x + dd_1 x \quad \text{u. s. w.}$$

Die Gleichungen in § 73 sind nun so zu schreiben:

$$dyd_1 z - dzd_1 y = Adudv,$$

$$dzd_1 x - dx d_1 z = Bdudv,$$

$$dxd_1 y - dyd_1 x = Cdudv,$$

$$Ad^2 x + Bd^2 y + Cd^2 z = Ddu^2,$$

$$Add_1x + Bdd_1y + Cdd_1z = D'dudv,$$

$$Ad_1^2x + Bd_1^2y + Cd_1^2z = D'dv^2,$$

$$dx^2 + dy^2 + dz^2 = ds^2 = Edu^2,$$

$$dxd_1x + dyd_1y + dzd_1z = Fdudv,$$

$$d_1x^2 + d_1y^2 + d_1z^2 = d_1s_1^2 = Gdv^2.$$

Ausserdem setzen wir:  $EG - F^2 = A^2 + B^2 + C^2 = M^2$ .

Noch ist:

$$dsd^2s = dxd^2x + dyd^2y + dzd^2z = dsd^2s = \frac{1}{2}dEdu^2,$$

$$d_1s_1d_1^2s_1 = d_1xd_1^2x + d_1yd_1^2y + d_1zd_1^2z = \frac{1}{2}d_1Gdv^2,$$

$$dsd_1ds = dxd_1dx + dyd_1dy + dzd_1dz = \frac{1}{2}d_1Edu^2,$$

$$d_1s_1dd_1s_1 = d_1xdd_1x + d_1ydd_1y + d_1zdd_1z = \frac{1}{2}d_1Gdv^2,$$

$$d_1xd^2x + d_1yd^2y + d_1zd^2z = dFdudv - \frac{1}{2}d_1Edu^2,$$

$$dxd_1^2x + dyd_1^2y + dzd_1^2z = d_1Fdudv - \frac{1}{2}d_1Gdv^2,$$

$$Adx + Bdy + Cdz = 0,$$

$$Ad_1x + Bd_1y + Cd_1z = 0.$$

Für die vier Seiten des Vierecks erhalten wir dann die Werthe:

$$AB^2 = ds^2 = Edu^2, \quad AD^2 = d_1s_1^2 = Gdv^2,$$

$$DC^2 = (ds + d_1ds)^2 = (E + d_1E)du^2, \quad BC^2 = (G + d_1G)dv^2,$$

wo die Glieder vierter Ordnung vernachlässigt sind. Die Projectionen dieser vier Linien auf die  $x$ -Axe sind bezüglich:

$$dx, \quad d_1x, \quad dx + d_1dx, \quad d_1x + d_1dx.$$

Die Projectionen auf die andern Axen ergeben sich ganz ähnlich.

Seien  $\lambda, \mu, \nu$  die Richtungscosinus von  $AB$ ,  $\lambda_1, \mu_1, \nu_1$  die von  $AD$ , also:

$$\lambda = \frac{dx}{ds}, \quad \lambda_1 = \frac{d_1x}{d_1s_1}$$

und ähnliche Werthe ergeben sich für  $\mu, \nu, \mu_1, \nu_1$ .

Für die Richtungscosinus von  $DC$  und  $BC$  erhält man dann bezüglich:

$$\lambda + d_1\lambda = \frac{dx}{ds} + d_1\frac{dx}{ds} = \frac{dx}{ds} + \frac{dsd_1dx - dxd_1ds}{ds^2},$$

$$\lambda_1 + d_1\lambda = \frac{d_1x}{d_1s_1} + d_1\frac{d_1x}{d_1s_1} = \frac{d_1x}{d_1s_1} + \frac{d_1s_1dd_1x - d_1xdd_1s_1}{d_1s_1^2};$$

sind dann  $\alpha, \beta, \gamma, \delta$  die Winkel bezüglich bei  $A, B, C, D$ , so hat man:

$$\cos \alpha = \lambda\lambda_1 + \mu\mu_1 + \nu\nu_1,$$

oder:

$$\cos \alpha = \frac{F}{\sqrt{EG}}, \quad \sin \alpha = \frac{\sqrt{EG - F^2}}{\sqrt{EG}} = \frac{M}{\sqrt{EG}},$$



wie schon früher gefunden und es ist, wenn man unendlich kleine Grössen nicht beachtet:

$$\alpha = \gamma = \pi - \beta = \pi - \delta.$$

Soll dagegen auf das unendlich Kleine erster Ordnung noch Rücksicht genommen werden, so erhalten wir:

$$\begin{aligned} -\cos \beta &= \cos \alpha + \Sigma \lambda d\lambda_1 = \cos \alpha + \frac{\Sigma dx(d_1 s_1 dd_1 x - d_1 x dd_1 s_1)}{ds d_1 s_1^2}, \\ \cos \gamma &= \cos \alpha + \Sigma \lambda d\lambda_1 + \Sigma \lambda_1 d\lambda = \cos \alpha + \frac{\Sigma dx(d_1 s_1 dd_1 x - d_1 x dd_1 s_1)}{ds d_1 s_1^2} \\ &\quad + \frac{\Sigma d_1 x(ds d_1 dx - dx d_1 ds)}{d_1 s_1 ds^2}, \\ -\cos \delta &= \cos \alpha + \frac{\Sigma d_1 x(ds d_1 dx - dx d_1 ds)}{d_1 s_1 ds^2}. \end{aligned}$$

Das Summenzeichen geht auf drei Glieder, die durch Vertauschung von  $y$  und  $z$  mit  $x$  entstehen, Aus diesen Formeln erhalten wir:

$$\begin{aligned} -\cos \beta &= \frac{F}{\sqrt{EG}} + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial E}{\partial v} \cdot \frac{du}{\sqrt{EG}} - \frac{1}{2} \cdot \frac{F}{G\sqrt{EG}} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} du, \\ \cos \gamma &= \frac{F}{\sqrt{EG}} + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial E}{\partial v} \cdot \frac{du}{\sqrt{EG}} - \frac{1}{2} \cdot \frac{F}{G\sqrt{EG}} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} du \\ &\quad + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} \cdot \frac{dv}{\sqrt{EG}} - \frac{1}{2} \cdot \frac{F}{E\sqrt{EG}} \cdot \frac{\partial E}{\partial v} dv, \\ -\cos \delta &= \frac{F}{\sqrt{EG}} + \frac{1}{2} \cdot \frac{\partial G}{\partial u} \cdot \frac{dv}{\sqrt{EG}} - \frac{1}{2} \cdot \frac{F}{E\sqrt{EG}} \cdot \frac{\partial E}{\partial v} dv. \end{aligned}$$

Projicirt man die Diagonalen  $BD$  und  $AC$  auf die Axe der  $x$ , so erhält man bezüglich:

$$d_1 x - dx \quad \text{und} \quad d_1 x + dd_1 x + dx.$$

Die Quadrate der Längen dieser Diagonalen sind gleich der Summe der Quadrate ihrer Projectionen, also wenn man  $BD = q$ ,  $AC = q_1$  setzt:

$$\begin{aligned} q^2 &= Edu^2 - 2Fdudv + Gdv^2, \\ q_1^2 &= Edu^2 + 2Fdudv + Gdv^2 + \frac{\partial E}{\partial v} du^2 dv + \frac{\partial G}{\partial u} dudv^2, \end{aligned}$$

wo die beiden letzten Glieder zu vernachlässigen sind, wenn  $AC$  und  $BD$  nur bis zur ersten Ordnung berechnet werden sollen.

Wie in § 11 B) bezeichnen wir die Winkel der Diagonale  $AC$  mit  $AD$  und  $AB$  durch  $h$  und  $h_1$ , sowie die Winkel der Diagonale  $BD$  mit  $AD$  und  $DC$  bezüglich durch  $k$  und  $k_1$ , da bis auf ein unendlich Kleines  $k_3 = k_1$  war. Es ist dann:

$$\frac{\sin h}{\sin \alpha} = \frac{DC}{AC}, \quad \frac{\sin h_1}{\sin \alpha} = \frac{BC}{AC},$$

$$\frac{\sin k}{\sin \alpha} = \frac{AB}{BD}, \quad \frac{\sin k_1}{\sin \alpha} = \frac{BC}{BD},$$

wo von unendlich Kleinem abgesehen ist, also:

$$\sin h = \frac{\sqrt{EG - F^2} \cdot du}{\sqrt{G} \sqrt{Edu^2 + 2Fdu dv + Gdv^2}},$$

$$\sin h_1 = \frac{\sqrt{EG - F^2} \cdot dv}{\sqrt{E} \sqrt{Edu^2 + 2Fdu dv + Gdv^2}},$$

$$\sin k = \frac{\sqrt{EG - F^2} \cdot du}{\sqrt{G} \sqrt{Edu^2 - 2Fdu dv + Gdv^2}},$$

$$\sin k_1 = \frac{\sqrt{EG - F^2} \cdot dv}{\sqrt{E} \sqrt{Edu^2 - 2Fdu dv + Gdv^2}}.$$

Die Cosinus dieser Winkel erhält man aus:

$$\cos h = \frac{Fdu + Gdv}{q_1 \sqrt{G}}, \quad \cos h_1 = \frac{Edu + Fdv}{q_1 \sqrt{E}},$$

$$\cos k = \frac{Fdu - Gdv}{q \sqrt{G}}, \quad \cos k_1 = \frac{Edu - Fdv}{q \sqrt{E}},$$

wo  $q$  und  $q_1$  die Werthe für die Diagonalen  $AC$  und  $DB$  sind.

Die Vorzeichen der vier Cosinus bleiben zunächst unbestimmt, da aber, abgesehen vom unendlich Kleinen,  $h + h_1 = \alpha$ ,  $k + k_1 = \pi - \alpha$  ist, so bestimmen sich dieselben, wenn man die Werthe von  $\sin(h + h_1)$  und  $\sin(k + k_1)$  mit denen von  $\sin \alpha$  vergleicht, als positiv.

Die Richtungscosinus der Normale finden wir (§ 76):

$$h = \frac{A}{M}, \quad k = \frac{B}{M}, \quad l = \frac{C}{M};$$

die Richtungscosinus der Linien  $AB$ ,  $BC$ ,  $CD$ ,  $DA$  in Bezug auf die  $x$ -Axe waren:

$$\frac{dx}{ds}, \quad \frac{dx}{ds} + \frac{ds d_1 dx - dx d_1 ds}{ds^2}, \quad \frac{d_1 x}{d_1 s_1} + \frac{d_1 s_1 d d_1 x - d_1 x d d_1 s_1}{d_1 s_1^2}, \quad \frac{d_1 x_1}{d_1 s_1}.$$

Aus diesen Ausdrücken und denen für die andern Axen ergeben sich als Cosinus der Winkel dieser Linien mit der Normale bezüglich

$$\text{von } AB: \cos \sigma = \frac{A}{M} \cdot \frac{dx}{ds} + \frac{B}{M} \cdot \frac{dy}{ds} + \frac{C}{M} \cdot \frac{dz}{ds} = 0,$$

$$\text{von } DA: \cos \sigma_3 = \frac{A}{M} \cdot \frac{d_1 x}{d_1 s_1} + \frac{B}{M} \cdot \frac{d_1 y}{d_1 s_1} + \frac{C}{M} \cdot \frac{d_1 z}{d_1 s_1} = 0,$$

wie sich auch augenblicklich direct ergibt; dagegen erhält man für die Cosinus der Winkel von  $BC$  und  $CD$  mit der Normale bezüglich:

$$\cos \sigma_1 = \frac{D' dv}{M \sqrt{E}}, \quad \cos \sigma_2 = \frac{D' du}{M \sqrt{G}}.$$

Ebenso ist der Cosinus des Winkels von  $BD$  mit der Normale gleich Null, dagegen hat  $AC$  mit der Axe der  $x$  den Richtungs cosinus:

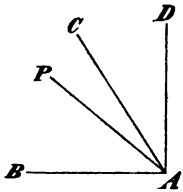
$$\frac{dx + d_1 x + dd_1 x}{q_1},$$

woraus sich für den Cosinus des Winkels dieser Linie mit der Normale ergibt:

$$\cos \varphi = \frac{D du dv}{M q_1}.$$

Sind wie in § 11 B) noch  $\varepsilon$ ,  $\varepsilon_1$  bezüglich die Ebenenwinkel bei  $AD$  und  $AB$ , so kann man dieselben folgendermassen bestimmen.

Fig. 24.



Man lege durch  $AC$  und die Normale (Fig. 24) eine Ebene, welche die Tangentialebene in  $AP$  schneidet und auf der Tangentialebene  $DAB$  senkrecht steht. Der Winkel  $CAP$  ist dann gleich  $\frac{\pi}{2} - \varphi$ ,  $\angle CAD = h$ , und Ebenenwinkel  $DA = \varepsilon$ , in der dreikantigen rechtwinkligen Ecke  $ADCP$  ist dann:  $\cos \varphi = \sin \varepsilon \sin h$ , und in der Ecke  $ABPC$ :  $\cos \varphi = \sin \varepsilon_1 \sin h_1$ , wo für  $\sin c$  und  $\sin \varepsilon$  die Winkel  $\varepsilon$ ,  $\varepsilon_1$  selbst gesetzt werden können, man hat also:

$$\varepsilon = \frac{D' \sqrt{G} \cdot dv}{M^2}, \quad \varepsilon_1 = \frac{D' \sqrt{E} \cdot du}{M^2}.$$

Hieraus ergibt sich auch § 11 B) der Unterschied  $\tau = h + h_1 - \alpha$  nach der Formel  $\tau = \frac{\varepsilon \varepsilon_1}{2} \sin \alpha$ :

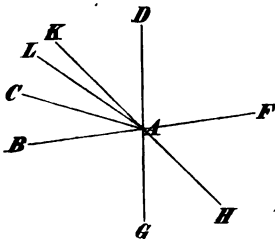
$$h + h_1 - \alpha = \tau = \frac{1}{2} \frac{D^2 du dv}{M^3},$$

$\pi - \eta$  war der Ebenenwinkel bei  $AC$ ,  $\pi - \eta_1$  der bei  $BA$ . Wir fanden § 11 B):  $\eta = \frac{\varepsilon \sin \alpha}{\sin h_1}$ , und ebenso ergibt sich:  $\eta_1 = \frac{\varepsilon \sin \alpha}{\sin h_1}$ ,

also:

$$\eta = \frac{D' q_1}{M^2}, \quad \eta_1 = \frac{D' q}{M^2}.$$

Fig. 25.



Betrachten wir nun die sechskantige Ecke um  $A$  (Fig. 25), wo  $AB$  und  $AD$  die Seiten,  $AC$  die Diagonale eines Elementarviereckes,  $AF, AG, AH$  dieselben Grössen in Bezug auf das in  $A$  daran grenzende Scheitelviereck sind, dann ist abgesehen vom unendlich Kleinen:

$$FAG = \alpha, \quad FAD = GAB = \pi - \alpha,$$

$$FAH = h_1, \quad GAH = h.$$

Den Ebenenwinkel zwischen  $FAD$  und  $DAB$  hatten wir mit  $\pi - m$ , den zwischen  $GAB$  und  $DAB$  mit  $\pi - m_1$  bezeichnet.

Seien  $v$  und  $v_1$  bezüglich die Winkel von  $FA$  und  $AG$  mit der Normale, es sind dann die Richtungscosinus von  $FA$  bezüglich:

$$\frac{dx}{ds} - d \frac{dx}{ds} = \frac{dx}{ds} + \frac{dx d^2 s - ds d^2 x}{ds^3},$$

und die von  $GA$ :

$$\frac{d_1 x}{d_1 s_1} + \frac{d_1 x d_1^2 s_1 - d_1 s_1 d_1^2 x}{d_1 s_1^3},$$

und hieraus ergibt sich für die Winkel mit der Normale:

$$\cos v = - \frac{D du}{M \sqrt{E}}, \quad \text{und} \quad \cos v_1 = - \frac{D' dv}{M \sqrt{G}}$$

in eben der Weise, wie die Winkel von  $AC$  mit der Normale gefunden wurden.

Um die Winkel  $m$  und  $m_1$  zu finden, kann man ähnlich wie bei der Bestimmung von  $\varepsilon$  und  $\varepsilon_1$  verfahren. Wir verlängern  $AH$  geradlinig nach  $AK$  und legen durch  $AK$  eine Normalebene, welche die Tangentialebene  $BAD$  in  $AL$  schneidet, dann ist Winkel  $LAK = v - \frac{\pi}{2}$ , also:  $\sin LAK = \cos(\pi - v) = -\cos v$ , und  $HAD = \alpha$ , also in der rechtwinkligen Ecke  $KADL$ :

$$-\cos v = \sin \alpha \sin m;$$

ebenso findet man, wenn man in gleicher Weise  $GA$  verlängert und durch diese Verlängerung eine Normalebene legt:

$$-\cos v_1 = \sin \alpha \sin m_1,$$

woraus sich ergibt:

$$m = \frac{D du \sqrt{G}}{M^2}, \quad m_1 = \frac{D' dv \sqrt{E}}{M^2}.$$

Bezeichnen wir mit  $U$  den Unterschied der vier Winkel der vierkantigen Ecke um  $A$  von  $2\pi$ , so hatten wir § 12:  $U = m m_1 \sin \alpha$ ,

also: 
$$U = \frac{D D' du dv}{M^3}.$$

Der Unterschied der Winkel der sechskantigen Ecke um  $A$  von  $2\pi$  sei  $U_1$ , dann ist nach § 14:  $U_1 = U - 2\tau$ , also:

$$U_1 = \frac{(D D' - D'^2) du dv}{M^3}.$$

Endlich ist die Summe der beiden Dreiecke  $ADB$  und  $ADC$ :

$$F = ds d_1 s_1 \sin \alpha = \sqrt{EG - F} \cdot du dv,$$

und für die Krümmung findet sich dann der Ausdruck:

$$\frac{U_1}{F} = \frac{D D' - D'^2}{M^3},$$

den wir früher auf andere Art fanden.

## Geometrische Behandlung einer Minimumsaufgabe.

### § 16.

Es soll hier eine Aufgabe behandelt werden, welche wir an das in § 116 und 117 Enthaltene anknüpfen. Es wurde daselbst zunächst bewiesen, dass sich die Summe oder Differenz zweier nach einem Punkte gezogenen geraden Linien bei einer gewissen Bewegung nicht ändere, indem man zeigte, dass bei einer unendlich kleinen Aenderung der Zuwachs gleich Null war. Da nun dieser Zuwachs aus unendlich kleinen Geraden bestand, so konnten die Schlüsse unmittelbar auf einen Fall übertragen werden, wo die Strahlen sich auf Flächen befanden, also Curven bildeten, da der Zuwachs jeder dieser Curven als unendlich kleine Gerade zu betrachten war.

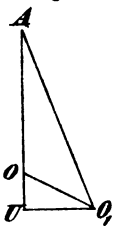
Hier soll nun eine Aufgabe behandelt werden, wo das Verschwinden des Zuwachses nicht allgemein, sondern nur für eine gewisse Lage stattfindet, was also einen Grenzwert bedingt. Die Lösung dieser Aufgabe gilt aus dem angegebenen Grunde dann auch für Curven und ist auch anderer Erweiterungen fähig.

Diese Aufgabe lautet:

Es soll derjenige Punkt gefunden werden, dessen Summe der Entfernungen von  $n$  gegebenen Punkten ein Minimum ist. Wir setzen hierbei nicht voraus, dass die  $n$  Punkte in einer Ebene liegen.

Statt diese Aufgabe analytisch zu behandeln, denken wir uns den gesuchten Punkt  $O$  um ein unendlich Weniges in beliebiger Richtung verschoben und bestimmen den Zuwachs, welchen durch diese Verschiebung die nach den  $n$  Punkten gezogenen Strahlen erhalten. Die Summe dieser Zunahmen gleich Null gesetzt, giebt dann die Bedingung für das verlangte Minimum.

Fig. 26.



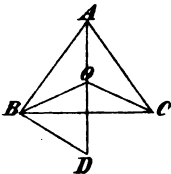
Sei  $O$  der gesuchte Punkt (Fig. 26),  $A$  einer der gegebenen  $n$  Punkte,  $OO_1$  eine beliebige unendlich kleine Verschiebung im Raume von  $O$ , Winkel  $AOO_1 = \varphi$ ,  $O_1U$  das auf  $AO$  gefällte Loth, so ist dann, wegen des unendlich kleinen  $OU$ ,  $AO_1 = AO + OU$ , also  $OU$  der Zuwachs, den der nach  $A$  gezogene Strahl durch die Verschiebung erhält, und dieser ist gleich  $-OO_1 \cos \varphi$ . Sind dann  $\varphi_1, \varphi_2 \dots \varphi_n$  die nach den  $n$  Punkten gezogenen Lothe, so muss die Summe der Verschiebungen im Falle des Minimums verschwinden. Es ist also:

$$\cos \varphi_1 + \cos \varphi_2 + \dots + \cos \varphi_n = 0.$$

Die Winkel  $\varphi$  sind also diejenigen, welche die Minimumsstrahlen mit einer beliebigen Richtung im Raume machen. Dies führt auf eine geometrische Construction.

Denkt man sich nämlich ein  $n$ -Eck im Raume, dessen Seiten alle gleich  $r$  sind, und bezüglich die Winkel  $\varphi_1, \varphi_2 \dots \varphi_n$  mit einer beliebigen Richtung machen, dann ist  $r \sum \cos \varphi$  die Summe der Projectionen auf diese Richtung. Es ist aber die Summe der Projectionen eines geschlossenen Vieleckes auf eine beliebige Linie gleich Null und umgekehrt, und hieraus folgt als nothwendige und ausreichende Bedingung für unser Minimum: Wenn von allen  $n$  Strahlen gleiche Stücke abgeschnitten und jedes auf den  $n$  Endpunkt des vorhergehenden sich selbst parallel übertragen wird, so entsteht ein geschlossenes  $n$ -Eck.

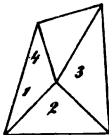
Fig. 27.



**Beispiele.** Seien drei Punkte gegeben (Fig. 27),  $A, B, C$ , und  $O$  der gesuchte Punkt. Das  $n$ -Eck, dessen wir eben erwähnten, ist hier ein gleichseitiges Dreieck; wird dasselbe  $OB$  über  $OB$  errichtet, so ist  $OC \perp BD$ , und  $OA$  die Fortsetzung von  $OD$ ,

von den drei Strahlen machen also je zwei Winkel von  $120^\circ$  mit einander. Seien vier Punkte gegeben. Da im gleichseitigen Hülfs- viereck, wie leicht zu erkennen, immer je zwei gegenüberliegende Winkel gleich sind, so macht der erste und zweite Strahl des durch

Fig. 28.



die vier Punkte bestimmten Vierecks denselben Winkel als der dritte und vierte Strahl (Fig. 28), sowie der zweite und dritte denselben Winkel als der erste und vierte Strahl. Handelt es sich um ein ebenes Viereck, so bilden die beiden ungleichen Winkel zwei Rechte und die Minimumsstrahlen fallen mit den Diagonalen des Vierecks, welches durch die vier gegebenen Punkte bestimmt ist, zusammen.

Uebrigens lassen sich nur in diesen beiden Fällen Constructionen des gesuchten Strahlensystems finden, die auf jede Lage der zu verbindenden Punkte passen. Sind aber mehr als vier Punkte gegeben, so ist deren Lage zu berücksichtigen. Uebrigens bleibt hierüber noch ein Punkt unerledigt, auf den wir zurückkommen werden.

## § 17.

Der Vorthail dieser geometrischen Methode ist der, dass sich das Resultat sofort auf den Fall überträgt, wo die zu verbindenden Punkte und die Minimumsstrahlen auf einer gegebenen Fläche liegen, die letzteren also selbstverständlich geodätische Linien sind.

Auch hier können die unendlich kleinen Linien  $OO_1$ ,  $OU$ ,  $O_1U$  als geradlinig betrachtet werden (Fig. 26) und es ist  $AU = AO_1$  (vgl. § 106, so dass alle Schlüsse unverändert bleiben) und die Formel:

$$\cos \varphi_1 + \cos \varphi_2 + \dots + \cos \varphi_n = 0$$

noch gilt.

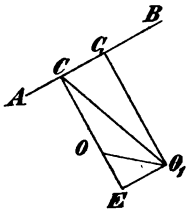
Das Hilfs- $n$ -Eck ist ebenfalls ein geradliniges mit gleichen Seiten, in diesem Falle aber ein ebenes, wenn im Punkte  $O$ , von dem die Strahlen ausgehen, eine Tangentialebene und zwar nur eine vorhanden ist, da die Linien  $OO_1$ ,  $OU$ ,  $O_1U$  auf dieser sich befinden. Bei drei gegebenen Punkten machen also die Minimumsstrahlen ebenfalls Winkel von  $120^\circ$  mit einander, bei vier gegebenen Punkten bilden sie die geodätischen Diagonalen des von diesen Punkten gebildeten Vierecks.

### § 18.

Aber unsere Betrachtungen erweitern sich auch nach einer andern Richtung hin.

Seien nämlich  $n$  Linien gegeben, zunächst gerade, die aber nicht in einer Ebene liegen, und bestimmen wir den Punkt, von welchem aus sich nach diesen  $n$  Linien Lothe ziehen lassen, deren Summe ein

Fig. 29.



Minimum ist. Sei  $AB$  (Fig. 29) eine der Linien,  $O$  der gesuchte Punkt und  $OO_1$  eine unendlich kleine Verschiebung desselben,  $OC$  und  $O_1C_1$  die nach  $AB$  gezogenen Lothe,  $O_1E$  das Loth von  $O_1$  auf  $OC$ ,  $\varphi$  wieder der Winkel der Verschiebung mit dem Lothe  $OA$ .

Nun haben wir  $CE = CO_1 = C_1O_1$ , abgesehen von Größen zweiter Ordnung, es ist also  $OE = OO_1 \cos \varphi$  der Zuwachs, welchen das Loth durch die Verschiebung erhält; sind also  $\varphi_1, \varphi_2 \dots \varphi_n$  die Winkel der Verschiebung mit den  $n$  Lothen, so haben wir für das Minimum wieder

$$\cos \varphi_1 + \cos \varphi_2 + \dots + \cos \varphi_n = 0,$$

und alle vorhin gemachten Schlüsse bleiben richtig. Wohl zu bemerken ist, dass diese Betrachtung illusorisch wird, wenn die  $n$  gegebenen Linien in einer Ebene liegen, da dann die Winkel der Verschiebung mit den Lothen constant sind. Sind aber z. B. drei Linien gegeben, die nicht in einer Ebene liegen, so sind die Lothe, wie oben bewiesen, den Seiten eines gleichseitigen Dreieckes parallel, liegen also in einer Ebene und bilden Winkel von  $120^\circ$  mit einander. Sofort dehnen wir diese Betrachtungen auf den Fall aus, wo die

gegebenen  $n$  Linien auf einer Fläche liegen, und die Lothe geodätische Linien sind. Ferner können statt der  $n$  Geraden auch  $n$  Curven erscheinen, welche beliebig liegen, wo dann die Lothe wieder Gerade sind. Aber man bemerkt auch sofort, dass diese Betrachtungen noch gelten, wenn statt der Punkte oder Linien  $n$  gegebene Flächen erscheinen und die Lothe von der angegebenen Minimal-Eigenschaft in Bezug auf diese zu finden sind. Hier tritt aber ebenfalls ein Ausnahmefall, wie leicht zu sehen, dann ein, wenn die Flächen eben sind und die Seitenflächen eines Prisma bilden.

Wir haben also folgenden allgemeinen Satz: Seien  $n$  Gebilde, Punkte, Linien oder Flächen gegeben, seien die Linien gerade oder krumme, mögen sich ferner die Punkte oder Linien frei im Raume oder auf einer Fläche befinden, und sucht man den Punkt, dessen Summe der Entfernungen von diesen  $n$  Gebilden ein Minimum ist, so sind die betreffenden Entfernungen, bezüglich die Tangenten derselben in dem gesuchten Punkte immer einem gleichseitigen  $n$ -Eck parallel.

### § 19.

Aus dem Vorigen können wir auch leicht die Frage beantworten: Wie lassen sich  $n$  Punkte überhaupt durch ein Liniensystem auf

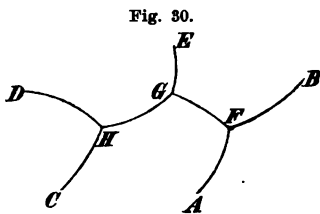


Fig. 30.

die kürzeste Art verbinden, mögen diese Punkte und das gesuchte Liniensystem auf einer Fläche oder frei im Raume liegen? Für  $n$  gleich 3 ist diese Frage in dem Vorhergehenden beantwortet, ist  $n$  grösser als 3, so denken wir uns zunächst ein beliebiges die Punkte  $A, B, C, D, E$

u. s. w. verbindendes Curvensystem. (Fig. 30.) Fixiren wir nun einen Punkt  $F$ , von welchem drei Curven nach  $A, B$  und  $G$  gehen, schneiden,

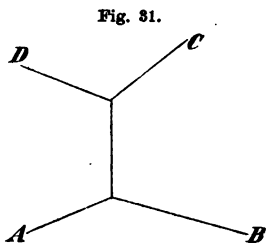


Fig. 31.

wo  $F$  und  $G$  Punkte sind, in welchen je drei der Verbindungscurven zusammentreffen. Man hat dann aber eine kürzere Verbindung, nämlich drei Gerade bezüglich geodätische Linien, welche sich unter  $120^\circ$  schneiden. Also müssen je drei Linien sich in einem Punkte schneiden und daselbst Winkel von  $120^\circ$  machen. Bei 4 Punkten

(Fig. 31) ist die Anzahl dieser Verbindungslinien fünf, bei  $n$  Punkten  $2n - 3$ .



§ 20.

Es ist bei unsern Betrachtungen noch eine Frage unerledigt geblieben, nämlich die, ob die Gleichung  $\cos \varphi_1 + \cos \varphi_2 \cdots \cos \varphi_n = 0$  auch ein wirkliches Minimum giebt, denn dazu reicht (siehe § 38) es nicht hin, dass das erste Differential verschwindet, sondern es muss auch das zweite Differential positiv sein.

Sei  $A$  (Fig. 32) wieder einer der gegebenen Punkte,  $O$  der Punkt, von dem die Strahlen  $OO_1 = ds$  die Verschiebung und  $AO = r$ , so ist der Zuwachs, welchen  $AO$  durch die Verschiebung erhält  $= OU$ . Wenn  $OU$

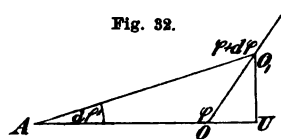


Fig. 32.

auf  $OA$  senkrecht steht, der Winkel  $AOO_1$  war gleich  $\varphi$ , also  $OU = -ds \cos \varphi$ , und das ganze erste Differential  $-ds \Sigma \cos \varphi$ , das zweite Differential ergibt sich dann gleich  $ds \Sigma \sin \varphi d\varphi$ . Es ist aber  $O_1U = ds \sin \varphi = r d\varphi$ , und man erhält für die zweite Ableitung den Werth:  $ds^2 \Sigma \frac{\sin^2 \varphi}{r}$ , ein Ausdruck der immer positiv ist, wenn die Strahlen  $r$

positiv sind. Wir gingen nun davon aus, dass diese Strahlen als positiv angenommen wurden, wenn sich der Punkt  $O$  innerhalb des von den  $n$  gegebenen Punkten gebildeten  $n$ -Ecks befindet, also wenn

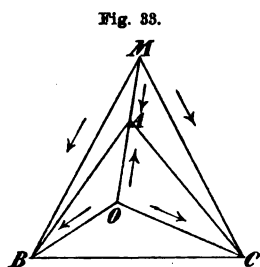


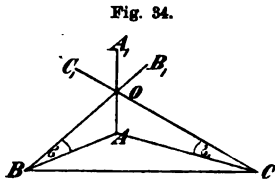
Fig. 33.

die Strahlen von den Seiten des  $n$ -Ecks eingeschlossen werden. Dann haben z. B., wenn  $n = 3$  ist, die Strahlen die in der Fig. 33 angedeutete Richtung, anders aber ist es, wenn z. B. der Punkt  $O$  sich dem Punkte  $A$  nähert und  $AO$  in  $A$  selbst gleich Null wird und, nach  $M$  heraustretend, die entgegengesetzte Richtung annimmt. Dann sind zwar noch die Strahlen  $MB = r_1$  und  $MC = r_2$  positiv, aber  $MA = r$  negativ, es würde also, falls in  $\Sigma \cos \varphi = 0$  wird, der Punkt aber, für den dies stattfindet, so liegt, dass die Strahlen  $r, r_1$  und  $r_2$  alle drei das Dreieck einschliessen, diese Bedingung andeuten, dass nicht  $r + r_1 + r_2$ , sondern  $r_1 + r_2 - r$  ein Minimum ist. Aber auch dies würde nur in dem Falle stattfinden, wenn der Ausdruck

$$\frac{\sin^2 \varphi_1}{r_1} + \frac{\sin^2 \varphi_2}{r_2} + \frac{\sin^2 \varphi}{r},$$

wo für  $r$  der absolute Werth gesetzt ist, positiv für jede Verschiebung  $ds$  wäre. Eine Bedingung, die bei dem Dreieck nicht erfüllt wird, wie sogleich dargethan werden soll.

Nun war beim Dreieck die Bedingung für das Minimum, dass die positiven Strahlen Winkel von  $120^\circ$  einschliessen, in diesem Falle aber liegt der Punkt  $O$  nur dann im Dreieck, wenn Winkel  $BAC < 120^\circ$  ist, und also nur in diesem Falle geben die unter  $120^\circ$  sich schneidenden Strahlen das verlangte Minimum. Dass im



andern Falle diese Bedingung auch für den Werth  $r_1 + r_2 - r$  nicht erfüllt wird, wollen wir noch zeigen. Sei (Fig. 34)  $\sphericalangle BAC = 120^\circ + \tau$  und  $BO, OC$  sowie die positive Verlängerung von  $OA$ , also  $OA_1$ , die sich unter  $120^\circ$  schneidenden Strahlen,

$$\sphericalangle OBA = \sigma, \quad \sphericalangle OCA = \sigma_1,$$

also

$$\sphericalangle BOA = \sphericalangle COA = 60^\circ, \quad \sphericalangle BAO = 120^\circ - \sigma, \quad \sphericalangle CAO = 120^\circ - \sigma_1,$$

$$CB = r_1, \quad OC = r_2, \quad OA = r.$$

Sei  $BO$  die Richtung der Verschiebung, die wir ja willkürlich annehmen können, so ist  $\varphi$  der Winkel, den die Verlängerung von  $AO$  mit der von  $OB$  macht, also

$$\varphi = \sphericalangle B_1OA_1 = 60^\circ, \quad \varphi_1 = \sphericalangle B_1OB = 180^\circ,$$

und der erhabene Winkel

$$\varphi_2 = \sphericalangle B_1OC = 300^\circ, \quad \sin^2 \varphi = \sin^2 \varphi_2, \quad \sin \varphi_1 = 0,$$

und es muss im Fall, dass ein Minimum stattfindet:

$$\Sigma \frac{\sin^2 \varphi}{r} \text{ positiv, d. h. } \left( \frac{\sin 60^\circ}{r_2} \right)^2 > \frac{1}{r},$$

also  $4r^2 < 3r$  sein. Nun ist:

$$r_2 \sin \sigma_1 = r \sin (120^\circ - \sigma_1),$$

also müsste  $4 \sin (120^\circ - \sigma_1) < 3 \sin \sigma_1$  sein; aber

$$\sin (120^\circ - \sigma_1) = \sin (60^\circ + \sigma_1) = \frac{1}{2} \sqrt{3} \cos \sigma_1 + \frac{1}{2} \sin \sigma_1,$$

es wäre also:

$$2\sqrt{3} \cos \sigma_1 < \sin \sigma_1 \quad \text{oder} \quad 2\sqrt{3} < \tg \sigma_1$$

zu setzen; nun ist aber offenbar  $\sigma_1$  kleiner als  $60^\circ$ , also  $\tg \sigma_1$  kleiner als  $\sqrt{3}$ , wodurch unsere Bedingung unmöglich wird.

## § 21.

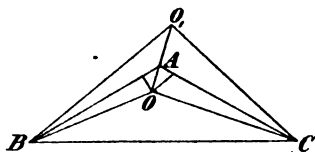
Für den Fall nun, wo der Winkel  $BAC$  grösser als  $120^\circ$  ist, stellt sich unsere Aufgabe also so:

Für welchen Punkt  $O$  ist die Summe der absoluten Werthe der drei Strahlen ein Minimum? Eine Aufgabe dieser Art ist einer rein

algebraischen Lösung überhaupt unzugänglich, da bei einer solchen  $OA = r$  beim Ueberschreiten des Punktes  $A$  von selbst sein Zeichen ändert. Ebenso wenig ist die Bedingung, dass für diesen Fall die Ableitung Null wird, aufrecht zu erhalten, denn diese Bedingung tritt nur dann ein, wenn diese Ableitung continuirlich bleibt, was jetzt für den Uebergang über den Punkt  $A$  nicht mehr der Fall ist. Es bleibt also nur die ganz allgemeine Regel geltend: Ein Minimum tritt dann ein, wenn der Zuwachs vom Negativen zum Positiven übergeht. Aufgaben dieser Art, wo die analytische Behandlung einen Zeichenwechsel ergibt, welcher der Aufgabe nicht entspricht, gehören in ein Gebiet, auf welches zuerst Leibnitz seine Blicke richtete, indem er der Lösung eine Form zu geben verlangte, welche diesen Zeichenwechsel ausschloss. Es sollte dies vermöge eines neuen Zweiges der Analysis geschehen, die er *analysis situs* nannte. Da dieses Gebiet des Wissens aber bis jetzt nicht vorhanden, vielleicht auch überhaupt nicht möglich ist, müssen wir diese Frage durch eine geometrische Betrachtung beantworten.

Befindet sich der Punkt  $O$  unendlich nahe von  $A$  (Fig. 35)

Fig. 35.



innerhalb des Dreiecks  $ABC$ , dann ist  $OA$  die Verschiebung nach  $A$ , sei ferner Winkel  $BAC$  gleich  $\alpha$ ,  $BAO = \varphi$ , so ist der Zuwachs, welchen die Strahlensumme beim Fortschreiten nach  $A$  erleidet, gleich:

$$OA (\cos \varphi + \cos (\alpha - \varphi) - 1),$$

schreitet ferner der Punkt von  $A$  nach  $O_1$  über  $A$  hinaus vor, sodass die Strahlen ausserhalb des Dreiecks liegen, so ist die Strahlensumme  $O_1B + O_1A + O_1C$ , jedenfalls grösser als die von  $A$  ausgehenden:  $AB + AC$  da schon  $O_1B + O_1C > AB + AC$  ist. Der Zuwachs ist jedenfalls positiv und es findet also in  $A$  ein Minimum statt, wenn beim Fortschreiten von  $O$  nach  $A$  der Zuwachs negativ, also:

$$\cos \varphi + \cos (\alpha - \varphi) < 1, \text{ d. h. } \cos \left( \varphi - \frac{\alpha}{2} \right) \cos \frac{\alpha}{2} < \frac{1}{2}$$

ist, was auch  $\varphi$  sei. Der grösste Werth von  $\cos \left( \varphi - \frac{\alpha}{2} \right)$  tritt ein, wenn  $\varphi = \frac{\alpha}{2}$  ist, und unsere Bedingung ist also  $\cos \frac{\alpha}{2} < \frac{1}{2}$ , oder  $\frac{\alpha}{2} > 60^\circ$ , d. h. ist der Winkel  $\alpha$  grösser als  $120^\circ$ , so bilden die Seiten  $AB$  und  $AC$  selbst die Minimumsstrahlen. Bemerken wir noch, dass einer ähnlichen Behandlung beim ebenen Viereck der Fall unterliegt, wenn ein einspringender Winkel vorhanden ist, also

die Diagonalen sich ausserhalb des Viereckes schneiden. Beim Viereck  $ABCD$  im Raume würde dies eintreten, wenn das von einem Eckpunkte  $D$  auf das Dreieck  $ABC$  gefällte Loth innerhalb des Dreiecks die Ebene desselben trifft.

**Allgemeine Eigenschaft einer Schaar gerader Linien, welche einen körperlichen Raum ausfüllen.**

§ 22.

Die Schaar der Normalen einer Fläche hat, wie § 52 gezeigt wurde, die Eigenschaft, dass jede derselben von zwei auf ihr folgenden, und im Allgemeinen nur von zweien geschnitten wird. Die durch die gegebene und die eine der sie schneidenden gelegte Ebene schneidet dann die Fläche selbst in einer Krümmungslinie, und da beide Krümmungslinien auf einander senkrecht stehen, so stehen auch die Ebenen, welche jede Normale mit jeder der beiden auf ihr folgenden und welche sie schneiden, macht, aufeinander senkrecht.

Wir wollen nun noch sehen, wie sich eine Schaar von Geraden, die einen körperlichen Raum ausfüllen, verhält, wenn wir nicht die Bedingung stellen, dass dieselbe die Normalen einer Fläche bildet.

Seien  $u, v, 0$  die Coordinaten des Punktes, in welchem eine beliebige gerade Linie die  $xy$ -Ebene schneidet, so kann man deren Gleichung die Form geben:

$$\frac{x-u}{a} = \frac{y-v}{b} = z, \text{ oder:}$$

• 1) 
$$x = az + u, \quad y = bz + v.$$

Sind  $\lambda, \mu, \nu$  die Richtungscosinus der Geraden, so hat man:

$$a = \frac{\lambda}{\nu}, \quad b = \frac{\mu}{\nu}.$$

Sollen die Gleichungen 1) für eine einen körperlichen Raum ausfüllende Schaar von Geraden gelten, so sind  $a, b, u, v$  als Functionen zweier Variablen, also am einfachsten  $a$  und  $b$  als Functionen von  $u$  und  $v$  zu betrachten. Sei nun die Gleichung einer Ebene:

2) 
$$Ax + By + Cz = 1.$$

Damit diese eine beliebige unserer Geraden enthalten, muss diese Gleichung identisch werden, wenn man für  $x$  und  $y$  die Werthe aus 1) einsetzt. Es ist somit:

$$(Aa + Bb + C)z + Au + Bv = 1,$$

und zwar für beliebiges  $z$ , d. h.:

2)  $Aa + Bb + C = 0$  und 4)  $Au + Bv = 1.$

Soll nun diejenige benachbarte Linie gefunden werden, welche mit der betrachteten in einer Ebene, als welche wir die Ebene ansehen, liegt, so müssen die Gleichungen 3) und 4) noch richtig sein, wenn man bezüglich  $a, b, u, v$  mit  $a + da, b + db, u + du, v + dv$  vertauscht und hieraus ergibt sich:

$$5) \quad A da + B db = 0, \quad 6) \quad A du + B dv = 0,$$

woraus sich dann als Bedingung ergibt:

$$7) \quad da dv = db du.$$

Um die Richtung zu finden, in welcher die einander sich schneidenden unendlich nahen Linien liegen, muss für diese etwa  $u$  als Function von  $v$  gegeben sein. Wir setzen  $\frac{du}{dv} = u'$  und erhalten aus Gleichung 7):

$$\frac{\partial a}{\partial u} u' + \frac{\partial a}{\partial v} = \left( \frac{\partial b}{\partial u} u' + \frac{\partial b}{\partial v} \right) u', \quad \text{oder:}$$

$$8) \quad u'^2 \frac{\partial b}{\partial v} + u' \left( \frac{\partial b}{\partial v} - \frac{\partial a}{\partial u} \right) - \frac{\partial a}{\partial v} = 0,$$

also eine quadratische Gleichung für  $u'$  und wir sehen hieraus, dass es im Allgemeinen für jede unserer Schaar von Geraden höchstens zwei benachbarte giebt, von welchen sie geschnitten wird. Bezeichnen wir die Werthe von  $u'$ , welche Gleichung 8) giebt, mit  $k$  und  $k_1$ , so ist:

$$9) \quad \frac{\partial b}{\partial u} (k + k_1) = \frac{\partial a}{\partial u} - \frac{\partial b}{\partial v},$$

$$10) \quad \frac{\partial b}{\partial u} k k_1 = - \frac{\partial a}{\partial v}.$$

In der Gleichung 2) haben wir nun  $A, B$  und  $C$  zu bestimmen. Die Gleichung 6) giebt nun  $B = -A u'$ , also wegen 3) und 4):

$$11) \quad A(u - v u') = 1, \quad B(u - v u') = -u', \quad C(u - v u') = v u' - a,$$

wo für  $u'$  bezüglich  $k$  und  $k_1$  zu setzen ist.

Sind noch  $\alpha, \beta, \gamma$  die Richtungscosinus des Lothes auf die Ebene, und ihre Entfernung vom Anfangspunkte, also die Gleichung der Ebene,  $\alpha x + \beta y + \gamma z = p$ , so ist:

$$p = \frac{1}{\sqrt{A^2 + B^2 + C^2}}, \quad \alpha = pA, \quad \beta = pB, \quad \gamma = pC.$$

Setzt man in die Gleichung 11) für  $u'$  bezüglich die Werthe  $k$  und  $k_1$ , und bezeichnet die sich für  $k_1$  ergebenden Werthe von  $A, B, C, p$  durch  $A_1, B_1, C_1, p_1$ , und ist  $\vartheta$  der Winkel zwischen den beiden so erhaltenen Ebenen, so hat man:

$$pp_1 \cos \vartheta = AA_1 + BB_1 + CC_1,$$

oder:

$$\begin{aligned} pp_1 \cos \vartheta (u - vk)(u - vk_1) &= 1 + kk_1 + (bk - a)(bk_1 - a) \\ &= 1 - ab(k + k_1) + (b^2 - 1)kk_1, \end{aligned}$$

oder wegen 9) und 10):

$$\begin{aligned} 12) \quad & pp_1 \cos \vartheta (u - vk)(u - vk_1) \frac{\partial b}{\partial u} \\ &= \frac{\partial b}{\partial u} (1 + a^2) + ab \left( \frac{\partial b}{\partial v} - \frac{\partial a}{\partial u} \right) - (b^2 + 1) \frac{\partial a}{\partial v}. \end{aligned}$$

Die Bedingung dafür, dass die Geraden sämtlich Normalen einer Fläche sind, war nun (§ 45):  $\frac{\partial \lambda}{\partial v} = \frac{\partial \mu}{\partial u}$ , oder, da  $\lambda = \frac{a}{s}$ ,  $\mu = \frac{b}{s}$ ,  $s^2 = \sqrt{1 + a^2 + b^2}$  ist:

$$s^2 \frac{\partial a}{\partial v} - a \left( a \frac{\partial a}{\partial v} + b \frac{\partial b}{\partial v} \right) = s^2 \frac{\partial b}{\partial u} - b \left( a \frac{\partial a}{\partial u} + b \frac{\partial b}{\partial u} \right),$$

$$\text{d. h.:} \quad -(1 + b^2) \frac{\partial a}{\partial v} + (1 + a^2) \frac{\partial b}{\partial u} + ab \left( \frac{\partial b}{\partial v} - \frac{\partial a}{\partial u} \right) = 0.$$

Dieser verschwindende Ausdruck stimmt mit der rechten Seite von 12) überein. Es sind also diese Geraden Normalen einer Fläche und nur in diesem Falle ist  $\cos \vartheta = 0$ , also ein Rechter.

Hieraus folgt nun, dass die angegebene Eigenschaft  $\vartheta = R$  eine Definitionseigenschaft für die Normalen einer Fläche ist, also:

Ein Schaar gerader Linien bildet dann und nur dann die Normalen einer Fläche, wenn jede Linie von zwei benachbarten so geschnitten wird, dass die beiden Schnittebenen aufeinander senkrecht stehen. Diese Bemerkung ist zuerst von Bertrand gemacht worden.

Für den allgemeinen Fall dagegen, dass die Schaar der Geraden keiner Fläche normal ist, giebt es, wie bereits gesagt, höchstens zwei aber nicht aufeinander senkrechte solcher Schnittebenen. Es sind nämlich zwei vorhanden, wenn erstens Gleichung 8) zwei ungleiche reelle Wurzeln hat, und zweitens beide Werthe von  $\cos \vartheta$  aus Gleichung 12) zwischen  $-1$  und  $+1$  liegen; nur eine Schnittebene aber ergibt sich, wenn die Wurzeln von  $u'$  aus 8) gleich sind, also wenn man hat:

$$\left( \frac{\partial a}{\partial u} - \frac{\partial b}{\partial v} \right)^2 + 4 \frac{\partial b}{\partial u} \cdot \frac{\partial a}{\partial v} = 1,$$

und ausserdem  $\cos \vartheta$  zwischen  $-1$  und  $+1$  liegt.



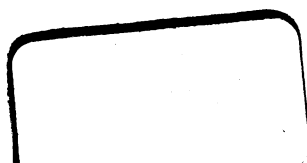
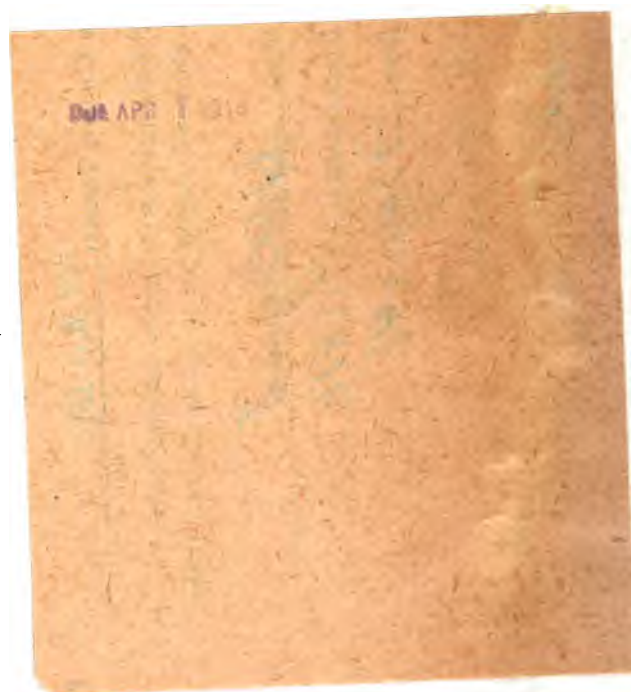












Math 9008.90  
Anwendung der Differential- und Int  
Cabot Science 003358680



3 2044 091 923 110